



---

# Problemas resueltos de Meteorología

---

José Enrique García Ramos,  
Francisco Pérez Bernal  
y  
José Rodríguez Quintero

Universidad de Huelva

Copyright © 2005, 2017 José Enrique García Ramos, Francisco Pérez Bernal y José Rodríguez Quintero. Se otorga permiso para copiar, distribuir y/o modificar este documento bajo los términos de la Licencia de Documentación Libre de GNU, Versión 1.2 o cualquier otra versión posterior publicada por la Free Software Foundation<sup>1</sup>; sin secciones invariantes ni textos de cubierta delantera ni textos de cubierta trasera.

---

<sup>1</sup>Puede encontrar una copia de la licencia en <http://www.gnu.org/licenses/licenses.html>

## Prólogo

La presente colección de problemas resueltos se ofrece como ayuda al estudiante de la asignatura Meteorología y Climatología del Grado en Ciencias Ambientales. Se han incluido soluciones detalladas de aproximadamente ochenta problemas y el manual puede encontrarse en la web de la asignatura <sup>2</sup>.

Es necesaria una nota de advertencia. Tanto la Meteorología como la Climatología son importantes ramas de la ciencia que mezclan componentes diversos de la Física, la Geografía Física y la Estadística. Resulta, por tanto, muy difícil ofrecer en un breve manual como este una visión de todos los problemas de interés para estas ciencias. En concreto el manual se concentra en algunos aspectos físicos de la Meteorología, pudiendo distinguirse tres partes en el mismo. La primera parte se dedica a problemas de propagación del calor por radiación, presentando diferentes casos de aplicación de la ley de Stefan–Boltzmann de interés climatológico. La segunda parte se centra en la termodinámica del aire no saturado, tratándose casos tanto de aire seco como de aire húmedo, haciendo especial hincapié en problemas de ascenso adiabático y procesos politrópicos. La tercera parte del manual se ocupa de la termodinámica del aire húmedo saturado ampliando los conceptos previamente tratados en el caso del aire no saturado. Además, al comienzo de cada capítulo se ha incluido un resumen con los conceptos y fórmulas utilizados a lo largo del mismo. En la última parte se propone un conjunto adicional de problemas no resueltos para ser tratados en clase.

La colección de problemas que se presenta se ha basado en libros bastante veteranos publicados por el Instituto Nacional de Meteorología (en la actualidad AEMET) y en la propia cosecha de los autores. La principal diferencia entre este trabajo y las referencias antes citadas reside en la notación usada y en las explicaciones detalladas que se presentan y que sustituyen al mero uso de fórmulas, es decir se pretende en todo momento “explicar cómo se hacen los problemas”

Este manual ha sido concebido para los estudiantes del grado de Ciencias Ambientales aunque esperamos que pueda ser de ayuda para aquellos estudiantes de diversas licenciaturas y grados que por primera vez se acerquen al estudio cuantitativo de problemas atmosféricos. Al no estar dirigido a estudiantes de Física se ha reducido la complejidad formal de los problemas presentados, se ha huído de desarrollos teóricos y se han simplificado al máximo las matemáticas usadas. Como requisitos necesarios para la comprensión de las materias presentadas es necesario que el lector tenga conocimientos básicos de Física General -en especial Termodinámica- y de Cálculo.

Los autores agradecen al Vicerrectorado de Innovación Docente de la Universidad de Huelva la ayuda financiera prestada para llevar a cabo esta compilación de problemas. Esta ayuda nos ha permitido conceder una beca a Rocío Ortíz Gutiérrez, antigua alumna de la asignatura “Meteorología y Climatología”, así como adquirir el material informático necesario. Es preciso resaltar el excelente trabajo realizado por Rocío escribiendo en formato  $\text{\LaTeX}$  las soluciones de los problemas que previamente había recogido (y completado) en nuestras clases.

Huelva, septiembre de 2005 y octubre de 2017.

Los autores.

---

<sup>2</sup><http://www.uhu.es/gem/docencia/meteo-ccaa/>



# Índice general

<b>1. Radiación, equilibrio radiativo y temperatura</b>	<b>3</b>
1.1. Fórmulas de interés . . . . .	3
1.1.1. Leyes del cuerpo negro . . . . .	3
1.1.2. Constante solar . . . . .	3
1.1.3. Temperatura de equilibrio . . . . .	4
1.2. Problemas resueltos . . . . .	5
<b>2. Termodinámica del aire no saturado</b>	<b>19</b>
2.1. Fórmulas de interés . . . . .	19
2.1.1. Ecuación del gas ideal . . . . .	19
2.1.2. Ascenso adiabático de masas de aire . . . . .	20
2.1.3. Nivel de equilibrio . . . . .	20
2.1.4. Procesos politrópicos . . . . .	21
2.1.5. Algunas definiciones útiles . . . . .	22
2.2. Problemas resueltos . . . . .	23
<b>3. Termodinámica del aire saturado</b>	<b>71</b>
3.1. Fórmulas de interés . . . . .	71
3.1.1. Humedad relativa . . . . .	71
3.1.2. Ecuación de Clausius-Clapeyron . . . . .	71
3.1.3. Elevación adiabática . . . . .	72
3.1.4. Nivel de condensación . . . . .	73
3.1.5. Elevación pseudo-adiabática . . . . .	73
3.1.6. Algunas definiciones útiles . . . . .	74
3.2. Problemas resueltos . . . . .	75
<b>4. Problemas propuestos</b>	<b>113</b>
4.1. Radiación, equilibrio radiativo y temperatura . . . . .	113
4.2. Termodinámica del aire no saturado . . . . .	117
4.3. Termodinámica del aire saturado . . . . .	121



# Capítulo 1

## Radiación, equilibrio radiativo y temperatura

### 1.1. Fórmulas de interés

#### 1.1.1. Leyes del cuerpo negro

Dado un cuerpo negro a una temperatura  $T$ , sabemos que su *emitancia radiante monocromática*,  $R(\lambda, T)$  viene dada por la ley de **Planck**. Si integramos en todo el rango de longitudes de onda obtendremos la *emitancia radiante*,  $R^1$ , expresada por la ley de **Stefan-Boltzmann**,

$$R_B = \int_0^\infty d\lambda R(\lambda, T) = \sigma T^4 ; \quad \sigma = 5,67 \cdot 10^{-8} \frac{\text{W}}{\text{m}^2\text{K}^4} . \quad (1.1)$$

El valor de longitud de onda para el cual la *emitancia radiante monocromática* será máxima, viene dado por la ley del **desplazamiento de Wien** que puede derivarse como sigue:

$$\frac{\partial}{\partial \lambda} R_B(\lambda_M, T) = 0 \quad \Rightarrow \quad \lambda_M T = 2,9 \cdot 10^{-3} \text{mK} \quad (1.2)$$

La ley de **Kirchhoff** nos dice que cualquier cuerpo no negro inmerso en un baño de radiación y en equilibrio con éste a la temperatura  $T$ , emitirá según

$$R(\lambda, T) = \varepsilon(\lambda) R_B(\lambda, T) \quad (1.3)$$

donde  $\varepsilon$  es el coeficiente de *emisividad* que será equivalente al de *absortividad*. Si, además, suponemos que este coeficiente es independiente de la longitud de onda, entonces podremos expresar la *radiancia* o *emitancia radiante total* para cualquier cuerpo radiante como

$$R = \varepsilon \sigma T^4 \quad (1.4)$$

#### 1.1.2. Constante solar

Considerado nuestro sol, o cualquier otra estrella, como un cuerpo negro radiante a la temperatura  $T_S$  y con un radio  $R_S$ , la potencia radiada,  $P$ , que llega a un punto separado de dicha estrella por el vector  $\vec{r}$  y a una superficie diferencial  $ds$ , caracterizada por el vector unitario normal  $\vec{n}$ , viene dada por

---

<sup>1</sup>Para referirnos a la *emitancia radiante* también puede usarse la letra  $M$ .

$$dP = \vec{\phi}(\vec{r})d\vec{s} = \frac{dP}{d\Omega} \frac{\vec{r} \cdot \vec{n}}{r^3} ds = \sigma T_S^4 \left( \frac{R_S}{r} \right)^2 \cos \theta ds, \quad (1.5)$$

siendo, en la aproximación de radiación isótopamente distribuida,

$$\frac{dP}{d\Omega} = \frac{P_{\text{total}}}{4\pi} = R_S^2 R_B(T_S); \quad (1.6)$$

y donde  $\theta$  define el ángulo que forman la dirección de incidencia de los rayos luminosos y la normal a la superficie. El flujo radiante,  $\phi(r)$ , definido en esta última ecuación, calculado para  $\theta = 0$  (orientación normal) y para  $r = R_{T-S}$  (distancia Tierra-Sol) se denomina constante solar y se designa con la letra  $S$ ,

$$S = \phi(R_{T-S}, \theta = 0) = \sigma T_S^4 \left( \frac{R_S}{R_{T-S}} \right)^2 \quad (1.7)$$

Para los parámetros característicos del sol y de la Tierra, el valor de la constante solar es  $S = 1400 \text{ W/m}^2$ .

### 1.1.3. Temperatura de equilibrio

La potencia recibida por cualquier placa plana, de superficie  $\Delta s$ , situada en la Tierra, dado que el ángulo sólido sustentado por ella desde el Sol es muy pequeño, se puede escribir muy aproximadamente como:

$$P = S \cos \theta \Delta s. \quad (1.8)$$

La potencia total recibida por todo el planeta,  $P_0$ , corresponde a la recibida por la sección plana máxima del mismo, es decir por su disco, se tiene por tanto,

$$P_0 = S \pi r_T^2, \quad (1.9)$$

siendo  $r_T$  el radio de la Tierra. Igualando la potencia total absorbida por el planeta (que es la potencia total recibida menos la reflejada) a la que éste radiará a su vez y suponiéndolo un cuerpo negro que se encuentra en equilibrio radiativo a la temperatura  $T_{eq}$  con el Sol, se tendrá:

$$(1 - a)P_0 = (1 - a)S \pi r_T^2 = 4\pi r_T^2 \sigma T_{eq}^4 \Rightarrow T_{eq} = \left( \frac{(1 - a)S}{4\sigma} \right)^{\frac{1}{4}} \quad (1.10)$$



## 1.2. Problemas resueltos

1. Determinése el valor de la constante de la ley de Stefan-Boltzmann ( $\sigma = 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4}$ ) en unidades del sistema CGS y en Lang  $\text{min}^{-1} \text{ K}^{-4}$ . Nota 1 Langley =  $1 \text{ cal cm}^{-2}$ .

*Solución:*

- Conversión a unidades del sistema CGS:

$$\frac{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ J}}{\text{s m}^2 \text{ K}^4} \cdot \frac{10^7 \text{ erg}}{1 \text{ J}} \cdot \frac{1 \text{ m}^2}{10^4 \text{ cm}^2} = 5,67 \cdot 10^{-5} \text{ erg s}^{-1} \text{ K}^{-4} \text{ cm}^{-2}$$

- Conversión a Lang  $\text{min}^{-1} \text{ K}^{-4}$ :

$$\frac{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ J}}{\text{s m}^2 \text{ K}^4} \cdot \frac{1 \text{ cal}}{4,18 \text{ J}} \cdot \frac{60 \text{ s}}{1 \text{ min}} \cdot \frac{1 \text{ m}^2}{10^4 \text{ cm}^2} = 8,13 \cdot 10^{-11} \text{ Lang min}^{-1} \text{ K}^{-4}$$

2. Calcúlese el flujo de energía radiante emitido por la Tierra, considerada como un cuerpo negro esférico a la temperatura de 300 K y cuyo radio es de 6370 km. ¿Cuál es el poder emisivo total (irradiancia) de la Tierra?

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la emitancia radiante (potencia emitida por unidad de superficie) aplicando la ley de Stefan-Boltzman:

$$\begin{aligned} M &= \sigma T^4 \\ M &= 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 300^4 \text{ K}^4 \\ M &= 459,3 \text{ W m}^{-2} \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la irradiancia (poder emisivo total) de la Tierra:

$$P = M A$$

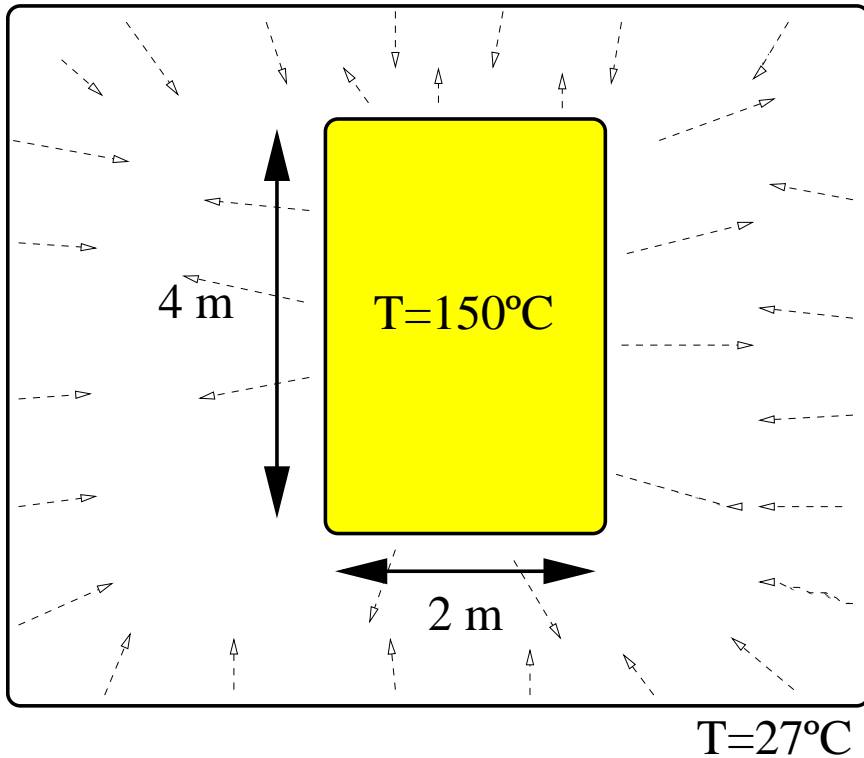
siendo  $M$  la emitancia radiante y  $A$  la superficie de la Tierra.

$$\begin{aligned} P &= \sigma T^4 4\pi R^2 \\ P &= 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 300^4 \text{ K}^4 \cdot 4\pi (6370 \cdot 10^3 \text{ m})^2 \\ P &= 2,3 \cdot 10^{17} \text{ W} \end{aligned}$$

3. El almacenador de energía de una central solar está constituido por una cisterna cilíndrica de 2 m de diámetro y 4 m de altura, cuya superficie presenta una emisividad de 0,5 y que contiene aceite a la temperatura de  $150^\circ\text{C}$ . La cisterna está situada en un recinto en el que la temperatura se mantiene constante e igual a  $27^\circ\text{C}$  y se observa que las pérdidas de calor radiante son muy elevadas, por lo que vuelve a repintarse la cisterna con un

barniz de emisividad 0,3. Calcúlese el tanto por ciento de reducción de pérdidas de flujo de energía radiante si (a) el coeficiente de emisividad es idéntico a ambas temperaturas (b) el depósito se comporta como un cuerpo negro al absorber la energía radiante del entorno. Calcúlese también la potencia emitida por el depósito para ambos valores de la emisividad.

*Solución:*



- El flujo de energía radiante se define a partir de la siguiente expresión:

$$H = \frac{\delta Q}{\delta t} = M_{dep} - M_{par} = \varepsilon \sigma (T_{dep}^4 - T_{par}^4)$$

(a) Caso 1: Cálculo de la pérdida de energía radiante y de la potencia emitida para coeficientes de emisividad idénticos a ambas temperaturas.

- En nuestro caso, como presentan idéntica emisividad, los flujos de energía radiante serán:

$$\begin{aligned} H_0 &= \varepsilon_0 \sigma (T_{dep}^4 - T_{par}^4) \\ H_1 &= \varepsilon_1 \sigma (T_{dep}^4 - T_{par}^4) \end{aligned}$$

- Así pues, la pérdida de energía radiante resultará:

$$\frac{H_0 - H_1}{H_0} = \frac{\varepsilon_0 \sigma (T_{dep}^4 - T_{par}^4) - \varepsilon_1 \sigma (T_{dep}^4 - T_{par}^4)}{\varepsilon_0 \sigma (T_{dep}^4 - T_{par}^4)}$$

$$\frac{H_0 - H_1}{H_0} = \frac{\varepsilon_0 - \varepsilon_1}{\varepsilon_0} = \frac{0,5 - 0,3}{0,5} \cdot 100 = 40\%$$

- La potencia emitida por todo el depósito cuando  $\varepsilon = 0,5$  será  $P = M \cdot A$ , donde  $M$  es la emitancia radiante y  $A$  la superficie de la cisterna cilíndrica.

$$P = M \cdot A$$

$$P = \varepsilon_0 \sigma T_{dep}^4 (2\pi r^2 + 2\pi r h)$$

$$P = 0,5 \cdot 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 423^4 \text{ K}^4 \cdot 10\pi \text{ m}^2$$

$$P = 28514 \text{ W}$$

(b) Caso 2: Cálculo de la pérdida de energía radiante y de la potencia emitida cuando el depósito se comporta como un cuerpo negro.

- En este caso, como el depósito se comporta como un cuerpo negro absorberá toda la energía del entorno, por lo que los flujos de energía radiante serán:

$$H'_0 = \varepsilon_0 \sigma T_{dep}^4 - \sigma T_{par}^4$$

$$H'_1 = \varepsilon_1 \sigma T_{dep}^4 - \sigma T_{par}^4$$

- Así pues, la pérdida de energía radiante resultará:

$$\frac{H'_0 - H'_1}{H'_0} = \frac{\varepsilon_0 \sigma T_{dep}^4 - \sigma T_{par}^4 - \varepsilon_1 \sigma T_{dep}^4 + \sigma T_{par}^4}{\varepsilon_0 \sigma T_{dep}^4 - \sigma T_{par}^4}$$

$$\frac{H'_0 - H'_1}{H'_0} = \frac{\varepsilon_0 \cdot T_{dep}^4 - \varepsilon_1 \cdot T_{dep}^4}{\varepsilon_0 \cdot T_{dep}^4 - T_{par}^4}$$

$$\frac{H'_0 - H'_1}{H'_0} = \frac{0,5 \cdot 423^4 \text{ K}^4 - 0,3 \cdot 423^4 \text{ K}^4}{0,5 \cdot 423^4 \text{ K}^4 - 300^4 \text{ K}^4}$$

$$\frac{H'_0 - H'_1}{H'_0} = 81\%$$

- La potencia emitida por todo el depósito cuando  $\varepsilon = 0,3$  será:

$$P' = M \cdot A$$

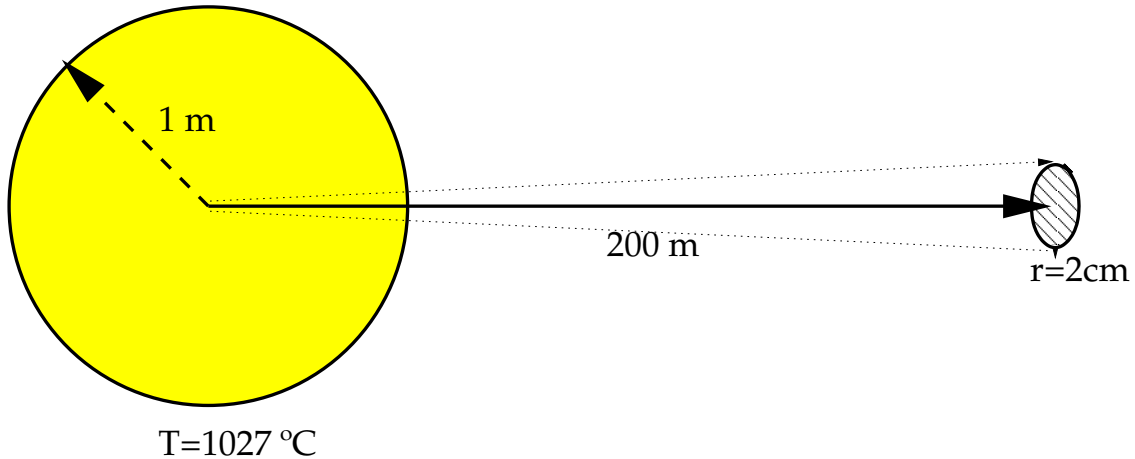
$$P' = \varepsilon_1 \sigma T_{dep}^4 (2\pi r^2 + 2\pi r h)$$

$$P' = 0,3 \cdot 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 423^4 \text{ K}^4 \cdot 10\pi \text{ m}^2$$

$$P' = 17109 \text{ W}$$


---

4. Una esfera metálica de 1 m de radio se calienta a  $1027^{\circ}\text{C}$ . La esfera está recubierta de una capa de pintura de emisividad 0,8. Determínese el flujo de radiación térmica que recibirá una superficie circular de cuerpo negro de 2 cm de radio situada perpendicularmente al radio de la esfera y a 200 m de distancia del centro de la misma.



*Solución:*

- En primer lugar calculamos la emitancia radiante de la esfera, para lo cual empleamos la ley de Stefan-Boltzman:

$$M = \varepsilon \sigma T^4$$

- A continuación calculamos el poder emisivo total de la esfera:

$$P = M A = \varepsilon \sigma T^4 4\pi R^2$$

- Por último calculamos el flujo de radiación térmica que recibe la superficie circular:

$$P = \frac{\varepsilon \sigma T^4 4\pi R^2}{4\pi D^2} \pi r^2$$

Nótese que  $\pi r^2/4\pi D^2$  es la fracción de potencia recibida por el disco, asumiendo que el disco cae sobre la esfera de radio  $D$ .

$$P = \frac{0,8 \cdot 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 1300^4 \text{ K}^4 \cdot 1^2 \text{ m}^2}{200^2 \text{ m}^2} \pi (2 \cdot 10^{-2} \text{ m})^2$$

$$P = 4,07 \cdot 10^{-3} \text{ W}$$

5. Calcúlese la temperatura de equilibrio de una superficie horizontal con albedo  $a = 0,4$  en una latitud de  $40^{\circ}\text{N}$  a las 12 : 00 horas del mediodía del (a) equinoccio de primavera, (b) solsticio de verano, sabiendo que la constante solar  $S = 1400 \text{ W/m}^2$  y que se desprecian los efectos debidos a la conducción del calor.

*Solución:*

(a) Cálculo de la temperatura de equilibrio ( $T_{eq}$ ) en el equinoccio de primavera:

- Partimos del equilibrio que debe existir entre la potencia absorbida y emitida por la placa; además conocemos que en los equinoccios la radiación solar incide perpendicularmente en el ecuador, por lo que (en nuestro caso) el ángulo de inclinación de dicha radiación coincide con la latitud. Así pues, tenemos que:

$$\begin{aligned}
 P_{emi} &= P_{abs} \\
 \sigma T_{eq}^4 A &= (1 - a) S A \cos \alpha \\
 T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1 - a) S \cos \alpha}{\sigma}} \\
 T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1 - 0,4) \cdot 1400 \text{ W m}^{-2} \cdot \cos 40^\circ}{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4}}} \\
 T_{eq} &= 326,4 \text{ K} = 53,4^\circ \text{C}
 \end{aligned}$$

(b) Cálculo de la temperatura de equilibrio ( $T_{eq}$ ) en el solsticio de verano:

- Partimos, de nuevo, del equilibrio radiativo existente; además conocemos que en el solsticio de verano la radiación solar incide perpendicularmente sobre el Trópico de Cáncer, por lo que nuestro ángulo de inclinación solar ya no coincide con la latitud, sino que habrá que restarle el ángulo de inclinación del eje rotacional terrestre, siendo por tanto,  $\alpha' = 40^\circ - 23,5^\circ = 16,5^\circ$

$$\begin{aligned}
 P_{emi} &= P_{abs} \\
 \sigma T_{eq}^4 A &= (1 - a) S A \cos \alpha' \\
 T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1 - a) S \cos \alpha'}{\sigma}} \\
 T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1 - 0,4) \cdot 1400 \text{ W m}^{-2} \cdot \cos 16,5^\circ}{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4}}} \\
 T_{eq} &= 345,1 \text{ K} = 72,1^\circ \text{C}
 \end{aligned}$$

6. Las estrellas pueden considerarse como cuerpos negros. Si se sabe que las longitudes de onda correspondientes a las intensidades máximas de emisión son para la estrella Vega de 2070 Å (ultravioleta) y para la estrella Antares 11600 Å (infrarrojo), determine las temperaturas de las superficies de ambas, así como su emitancia radiante. Nota: 1 Å =  $10^{-10}$  m.

*Solución:*

- Para el cálculo de las temperaturas de ambas estrellas aplicamos la ley de Wien:

$$\begin{aligned}\lambda_{max} \cdot T &= B \\ T &= \frac{B}{\lambda_{max}} \\ T_{Vega} &= \frac{2,897 \cdot 10^{-3} \text{ m K}}{2070 \cdot 10^{-10} \text{ m}} \approx 14000 \text{ K} \\ T_{Antares} &= \frac{2,897 \cdot 10^{-3} \text{ m K}}{11600 \cdot 10^{-10} \text{ m}} \approx 2500 \text{ K}\end{aligned}$$

- Para el cálculo de la emitancia radiante nos basamos en la ley de Stefan-Boltzman:

$$\begin{aligned}M &= \sigma T^4 \\ M_{Vega} &= 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 14010^4 \text{ K}^4 = 2,18 \cdot 10^9 \text{ W/m}^2 \\ M_{Antares} &= 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 2500^4 \text{ K}^4 = 2,21 \cdot 10^6 \text{ W/m}^2\end{aligned}$$

7. Imagina un planeta X sin atmósfera situado a una distancia del Sol  $D = 1,5 \times 10^8$  km. Si su albedo es  $a = 0,35$ , ¿cuál será su temperatura de equilibrio?. Imagina la presencia de agua en abundancia en ese planeta, sabiendo que el albedo promedio para superficies heladas es  $a = 0,85$ , ¿cuál será, en esas condiciones, la temperatura de equilibrio? ¿Serían diferentes tus anteriores respuestas si el planeta X tuviese el tamaño de la Tierra o el de Marte?. (Considera al planeta X y al Sol como cuerpos negros perfectos).

Datos:  $R_S = 6,96 \times 10^5$  km;  $T_S = 6000$  K.

*Solución:*

- (a) Para el caso de  $a=0,35$

- El equilibrio radiativo se alcanzará cuando la potencia absorbida por el planeta se iguale a la potencia emitida por el mismo. Por lo tanto tenemos que:

$$\begin{aligned}P_{abs} &= P_{emi} \\ (1-a) S \pi R_x^2 &= M A \\ (1-a) \frac{\sigma T_s^4 4\pi R_s^2}{4\pi D^2} \pi R_x^2 &= \sigma T_{eq}^4 4\pi R_x^2\end{aligned}$$

Nótese que se absorbe en una superficie de  $\pi R^2$  y se emite en una superficie de  $4\pi R^2$ .

$$\begin{aligned}T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1-a)R_s^2}{4D^2}} T_s \\ T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1-0,35)(6,96 \cdot 10^8 \text{ m})^2}{4(1,5 \cdot 10^{11} \text{ m})^2}} \cdot 6000 \text{ K} \\ T_{eq} &= 259 \text{ K}\end{aligned}$$

(b) Para el caso de  $a=0,85$

- Procedemos de la misma manera que en el apartado anterior hasta llegar a la expresión de  $T_{eq}$ , donde sustituimos el nuevo valor de  $a$ .

$$\begin{aligned}
 P_{abs} &= P_{emi} \\
 (1-a) S \pi R_x^2 &= M A \\
 (1-a) \frac{\sigma T_s^4 4\pi R_s^2}{4\pi D^2} \pi R_x^2 &= \sigma T_{eq}^4 4\pi R_x^2 \\
 T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1-a) R_s^2}{4 D^2} T_s} \\
 T_{eq} &= \sqrt[4]{\frac{(1-0,85)(6,96 \cdot 10^8 \text{ m})^2}{4 (1,5 \cdot 10^{11} \text{ m})^2}} \cdot 6000 \text{ K} \\
 T_{eq} &= 180 \text{ K}
 \end{aligned}$$

(c) ¿Serían distintas las respuestas si el planeta tuviera el tamaño de Marte o la Tierra?

- La respuesta seguiría siendo la misma puesto que la temperatura de equilibrio tan sólo depende del albedo, el radio y la temperatura del sol y la distancia. En ningún momento depende del tamaño de los planetas, puesto que  $R_x$ , al estar en ambos miembros, desaparece.

8. El Sol puede considerarse como un cuerpo negro a temperatura de 6000 K. Determínese la longitud de onda correspondiente a la intensidad de emisión máxima de la radiación solar.

*Solución:*

- Aplicamos la Ley de Wien:

$$\begin{aligned}
 \lambda_{max} \cdot T &= B \\
 \lambda_{max} &= \frac{B}{T} = \frac{2,897 \cdot 10^{-3} \text{ m K}}{6000 \text{ K}} \\
 \lambda_{max} &= 4,83 \cdot 10^{-7} \text{ m} = 483 \text{ nm}
 \end{aligned}$$

9. La longitud de onda correspondiente a la intensidad de emisión máxima de la radiación solar es 4800 Å. ¿Cuál es la temperatura de la superficie solar?. ¿A qué longitud de onda correspondería la emisión de intensidad máxima si la temperatura de la superficie del Sol aumentara 2000°C?

*Solución:*

- Aplicamos la Ley de Wien:

$$\lambda_{max} \cdot T = B$$

- La temperatura del sol ( $T_{sol}$ ) será la siguiente:

$$\begin{aligned} T_{sol} &= \frac{B}{\lambda_{max}} \\ T_{sol} &= \frac{2,897 \cdot 10^{-3} \text{ m K}}{4800 \cdot 10^{-10} \text{ m}} \\ T_{sol} &= 6035,4 \text{ K} \end{aligned}$$

- La longitud de onda de máxima emisión ( $\lambda_{max}$ ) será:

$$\begin{aligned} \lambda_{max} &= \frac{B}{T} = \frac{2,897 \cdot 10^{-3} \text{ m K}}{8035,4 \text{ K}} \\ \lambda_{max} &= 3,60 \cdot 10^{-7} \text{ m} = 360 \text{ nm} \end{aligned}$$

10. Calcúlese la temperatura de la superficie del Sol, considerado como un cuerpo negro esférico de  $7 \cdot 10^5$  km de radio, suponiendo que la Tierra describe una órbita circular a su alrededor de  $1,5 \cdot 10^8$  km de radio y sabiendo que el valor de la constante solar es de  $2 \text{ Langley min}^{-1}$ .

*Solución:*

- En primer lugar, expresamos la constante solar en unidades del S.I:

$$S = \frac{2 \text{ cal}}{\text{cm}^2 \text{ min}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^4 \text{ cm}^2}{1 \text{ m}^2} \cdot \frac{1 \text{ min}}{60 \text{ s}} \approx 1400 \text{ W/m}^2$$

- La expresión de la constante solar (S) es, por definición, la siguiente:

$$S = \frac{\sigma T_s^4 4\pi R_s^2}{4\pi D^2}$$

- Despejamos por tanto la temperatura del sol ( $T_s$ ) de la expresión anterior:

$$\begin{aligned} T_s &= \sqrt[4]{\frac{D^2 S}{\sigma R_s^2}} \\ T_s &= \sqrt[4]{\frac{(1,5 \cdot 10^{11} \text{ m})^2 \cdot 1400 \text{ W m}^{-2}}{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot (7 \cdot 10^8 \text{ m})^2}} \\ T_s &= 5803 \text{ K} \end{aligned}$$



11. El valor de la constante solar es de  $2 \text{ Langley} \cdot \text{min}^{-1}$ , obtenido al tomar el Sol como un cuerpo negro a la temperatura de  $6000 \text{ K}$ . ¿Cuál sería la temperatura de equilibrio de radiación de la Tierra en ausencia de atmósfera si su superficie recibiera  $0,5 \text{ Langley} \cdot \text{min}^{-1}$  de radiación solar? ¿Cuál sería la temperatura de la superficie del Sol en estas condiciones si el radio del sol fuera  $7 \cdot 10^5 \text{ km}$  y la distancia media tierra-sol fuera de  $1,5 \cdot 10^8 \text{ km}$ ?

*Solución:*

- En primer lugar expresamos la constante solar en unidades del S.I.:

$$S = 0,5 \cdot \frac{\text{cal}}{\text{cm}^2 \text{ min}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^4 \text{ cm}^2}{1 \text{ m}^2} \cdot \frac{1 \text{ min}}{60 \text{ s}} \approx 349 \text{ W/m}^2$$

(a) La temperatura de equilibrio de la Tierra, ( $T_e$ ), sería:

- Partimos de una situación de equilibrio entre el Sol y la Tierra, por lo que la potencia absorbida por el planeta debe ser igual a la emitida por el mismo:

$$\begin{aligned} P_{abs} &= P_{emi} \\ S \pi R_T^2 &= \sigma T_e^4 4\pi R_T^2 \\ T_e &= \sqrt[4]{\frac{S}{4\sigma}} = \sqrt[4]{\frac{349 \text{ W m}^{-2}}{4 \cdot 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4}}} \\ T_e &= 198 \text{ K} \end{aligned}$$

(b) La temperatura de la superficie del Sol, ( $T_s$ ), sería:

- Usando la definición de la constante solar:

$$\begin{aligned} S &= \frac{\sigma T_s^4 4\pi R_s^2}{4\pi D^2} \\ T_s &= \sqrt[4]{\frac{S D^2}{\sigma R_s^2}} \\ T_s &= \sqrt[4]{\frac{349 \text{ W m}^{-2} \cdot (1,5 \cdot 10^{11} \text{ m})^2}{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot (7 \cdot 10^8 \text{ m})^2}} \\ T_s &= 4100 \text{ K} \end{aligned}$$

- 
12. Calcúlese la cantidad de calor por unidad de área y unidad de tiempo expresada en  $\text{kcal cm}^{-2} \cdot \text{h}^{-1}$  que ha de transmitir la Tierra a la atmósfera por procesos no radiativos para que se establezca el equilibrio, sabiendo que la superficie terrestre recibe  $0,261 \text{ Langley min}^{-1}$

en forma de radiación solar directa y difusa, que recibe también  $0,456 \text{ Langley min}^{-1}$  procedente de la atmósfera en forma de radiación de onda larga y que la radiación de onda larga de la Tierra hacia la atmósfera y el espacio es de  $0,567 \text{ Langley min}^{-1}$ . Determinése también la temperatura de la superficie terrestre suponiendo que radia como un cuerpo negro.

*Solución:*

(a) Cantidad de calor transmitida por la Tierra por procesos no radiativos :

- Para que se establezca el equilibrio, la potencia absorbida por la Tierra debe ser igual a la potencia emitida, por lo tanto:

$$\begin{aligned}\tilde{P}_{abs} &= \tilde{P}_{emi} \\ \tilde{P}_{r.dir} + \tilde{P}_{o.lar} &= \tilde{P}_{atm} + \tilde{P}_{norad} \\ \tilde{P}_{norad} &= \tilde{P}_{r.dir} + \tilde{P}_{o.lar} - \tilde{P}_{atm}\end{aligned}$$

donde  $\tilde{P}$  es una potencia por unidad de superficie

$$\begin{aligned}\tilde{P}_{norad} &= 0,261 \text{ Langley min}^{-1} + 0,456 \text{ Langley min}^{-1} - 0,567 \text{ Langley min}^{-1} \\ \tilde{P}_{norad} &= 0,15 \text{ Langley min}^{-1}\end{aligned}$$

- Pasamos esta energía a unidades de  $\text{Kcal/cm}^2 \text{ h}$ :

$$\tilde{P}_{norad} = 0,15 \cdot \frac{\text{cal}}{\text{cm}^2 \text{ min}} \cdot \frac{1 \text{ kcal}}{1000 \text{ cal}} \cdot \frac{60 \text{ min}}{1 \text{ h}} = 0,009 \text{ kcal}/(\text{cm}^2 \cdot \text{h})$$

(b) Temperatura de la superficie terrestre:

- La potencia que emite la Tierra hacia la atmósfera mediante procesos radiativos (emitancia) es  $0,567 \text{ langley/min}$ . En unidades del S.I. será:

$$M = 0,567 \cdot \frac{\text{cal}}{\text{cm}^2 \text{ min}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^4 \text{ cm}^2}{1 \text{ m}^2} \cdot \frac{1 \text{ min}}{60 \text{ s}} = 395 \text{ W/m}^2$$

- Así pues, aplicando la ley de Stefan-Boltzman calculamos dicha temperatura:

$$\begin{aligned}M &= \sigma T^4 \\ T &= \sqrt[4]{\frac{M}{\sigma}} = \sqrt[4]{\frac{395 \text{ W m}^{-2}}{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4}}} \\ T &= 289 \text{ K}\end{aligned}$$


---

13. Un telescopio con un objetivo de un metro de radio está dotado de un dispositivo que permite medir la energía recibida por cada frecuencia. Orientando el telescopio hacia una estrella lejana de tipo medio, medimos que la longitud de onda para la que se obtiene el máximo de energía es  $\lambda = 4700 \text{ \AA}$ , y que tras 20 minutos de exposición la energía total recibida, barriendo todas las frecuencias, es de 6 mJ. ¿A qué distancia se encuentra la estrella, si suponemos que su radio es el del Sol? (Nota:  $R_s = 7 \cdot 10^5 \text{ km}$ )

*Solución:*

- La potencia absorbida por el telescopio en unidades del S.I. será:

$$P = \frac{6 \cdot 10^{-3} \text{ J}}{20 \text{ min}} \cdot \frac{1 \text{ min}}{60 \text{ s}} = 5 \cdot 10^{-6} \text{ W}$$

- Por otro lado, aplicando la ley de Wien, podemos calcular la temperatura de la estrella:

$$\begin{aligned} \lambda_{max} \cdot T &= B \\ T &= \frac{B}{\lambda_{max}} \\ T &= \frac{2,897 \cdot 10^{-3} \text{ m K}}{4700 \cdot 10^{-10} \text{ m}} \\ T &= 6164 \text{ K} \end{aligned}$$

- Por último, basándonos en la ley de Stefan–Boltzmann, procedemos a calcular dicha distancia:

$$\begin{aligned} P_{abs} &= 5 \cdot 10^{-6} \text{ W} \\ P_{abs} &= \frac{\sigma T^4 4\pi R_s^2}{4\pi D^2} \cdot \pi r^2 = 5 \cdot 10^{-6} \text{ W} \\ D &= \sqrt{\frac{\sigma T^4 R_s^2 \pi r^2}{P_{abs}}} \\ D &= \sqrt{\frac{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 6164^4 \text{ K}^4 \cdot (7 \cdot 10^8 \text{ m})^2 \pi \cdot 1 \text{ m}^2}{5 \cdot 10^{-6} \text{ W}}} \\ D &= 5,02 \cdot 10^{15} \text{ m} \end{aligned}$$

14. Es bien sabido que los termómetros para medir la temperatura atmosférica no pueden estar expuestos directamente al sol. Considere dos termómetros con idéntica emisividad  $\varepsilon$  para longitudes de onda largas (correspondientes a la radiación que emiten) pero con diferente emisividad para longitudes de onda cortas (correspondientes a la radiación que absorben),  $\varepsilon_1 > \varepsilon_2$ . Si sobre ambos termómetros incide directamente la radiación solar, calcule cuál alcanzará mayor temperatura.

*Solución:*

$$\varepsilon_1 = \varepsilon_2 \rightarrow \text{para la radiación emitida (onda larga)}$$

$\varepsilon'_1 > \varepsilon'_2 \rightarrow$  para la radiación absorbida (luz visible)

- Teniendo en cuenta los datos aportados y el equilibrio que debe establecerse (potencia absorbida es igual a la potencia emitida), tenemos que:

$$P_{abs} = P_{emi}$$

$$\text{Termómetro 1} \rightarrow \varepsilon'_1 \tilde{S} A = \varepsilon_1 \sigma T_1^4 A'$$

$$\text{Termómetro 2} \rightarrow \varepsilon'_2 \tilde{S} A = \varepsilon_2 \sigma T_2^4 A'$$

donde  $\tilde{S}$  es proporcional a la constante solar,  $A$  es el área sobre la que se recibe radiación y  $A'$  es el área sobre la que se emite.

- Dividiendo ambas ecuaciones, obtenemos que:

$$\varepsilon'_1 / \varepsilon'_2 = T_1^4 / T_2^4$$

- Como  $\varepsilon'_1 > \varepsilon'_2$  esto significa que  $T_1 > T_2$

15. El valor de la constante solar es  $S = 1400 \text{ W/m}^2$ . Si la distancia Tierra-Sol aumenta un 6 % calcule el nuevo valor de la constante solar y la nueva temperatura de equilibrio teniendo en cuenta que el albedo de la tierra  $a = 0,3$ . A la vista del resultado, ¿debe comentar algo acerca de la validez del valor de la temperatura calculado?

*Solución:*

(a) Nueva constante solar ( $S'$ ):

Si la distancia T-Sol ( $D$ ) aumenta un 6 %, la nueva distancia será:

$$D' = D + 0,06D = 1,06D$$

Y la nueva constante solar ( $S'$ ) sería:

$$S' = \frac{\sigma T^4 4\pi R_S^2}{4\pi D'^2} = \frac{\sigma T^4 4\pi R_S^2}{4\pi (1,06D)^2} = \frac{S}{1,06^2}$$

$$S' = \frac{1400}{1,06^2} = 1246 \text{ W/m}^2$$

Es decir, la constante solar disminuye  $\approx 12 \%$ .

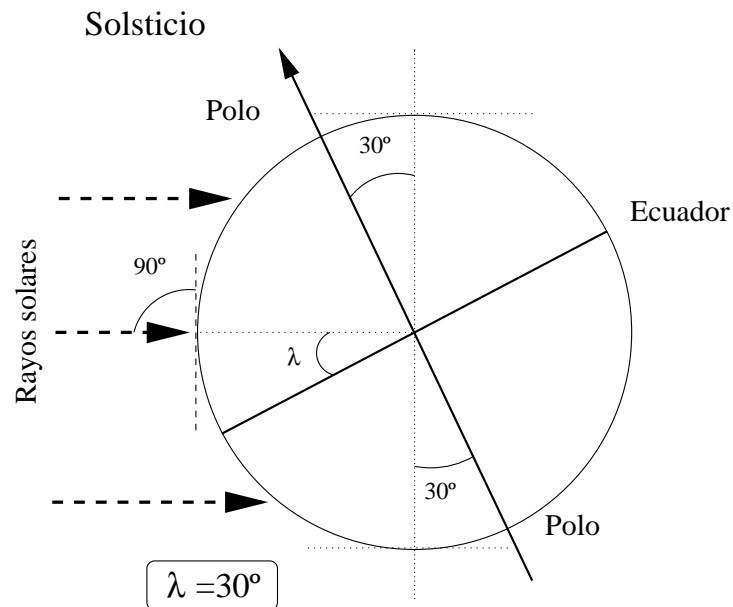
(b) Nueva temperatura de equilibrio de la Tierra ( $T'_e$ ):

Al estar en equilibrio, la potencia absorbida por la Tierra es igual a la potencia emitida por la misma:

$$\begin{aligned}
 P_{abs} &= P_{emi} \\
 (1-a)S' \pi R_T^2 &= \sigma T_e^4 4\pi R_T^2 \\
 T_e' &= \sqrt[4]{\frac{(1-a)S'}{4\sigma}} \\
 T_e' &= \sqrt[4]{\frac{(1-0,3)1246 \text{ W m}^{-2}}{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 4}} \\
 T_e' &= 249 \text{ K}
 \end{aligned}$$

16. Suponga que el ángulo de inclinación del eje de rotación de la Tierra respecto al vector normal a la eclíptica pasa a ser de  $30^\circ$ . Indique las latitudes de los círculos polares y de los trópicos.

*Solución:*



A la vista de esta figura, donde se muestra la situación de la Tierra cuando se encuentra en la posición orbital correspondiente a un solsticio, resulta evidente que los trópicos se encuentran en la latitud  $30^\circ\text{N}$  (S) y los círculos polares en el ángulo complementario al anterior, es decir  $60^\circ\text{N}$  (S).



## Capítulo 2

# Termodinámica del aire no saturado

### 2.1. Fórmulas de interés

#### 2.1.1. Ecuación del gas ideal

La mezcla de gases atmosféricos que denominamos *aire seco* más el vapor de agua contenido, que será descrito por un índice de humedad será muy razonablemente aproximado por un gas ideal,

$$P = \rho \bar{r} T , \quad (2.1)$$

donde

$$\bar{r} = r_s \left( 1 + \frac{r_a - r_s}{r_s} q \right) \simeq r_s \left( 1 + \frac{3}{5} q \right) , \quad (2.2)$$

siendo  $r_s = R/M_s = 0,287 \frac{\text{J}}{\text{g K}}$ ,  $r_a = R/M_a = 0,461 \frac{\text{J}}{\text{g K}}$ ,  $R$  la constante universal de los gases y  $M_s$  y  $M_a$ , respectivamente, las masas moleculares de la mezcla de aire seco (obtenida de las masas moleculares de sus componentes ponderadas por su concentración) y del agua.  $q$  es un índice de humedad característico denominado *humedad específica* y que se define como la proporción de masa de vapor de agua por unidad de masa de aire,

$$q = \frac{m_a}{m_a + m_s} = \frac{m}{m + 1} , \quad (2.3)$$

donde  $m$  es la *proporción de mezcla* o proporción de masa de vapor de agua por unidad de masa de aire seco. Conocida la presión parcial de vapor de agua en el aire,  $e$ , también puede escribirse:

$$\frac{e}{P} = \frac{m}{\epsilon + m} , \quad \epsilon = \frac{r_s}{r_a} \simeq \frac{5}{8} . \quad (2.4)$$

Es correcto emplear la aproximación  $\frac{e}{P} \approx \frac{q}{\epsilon} \approx \frac{m}{\epsilon}$ , aunque en la mayoría de los problemas se usará la relación exacta.

Usando la aproximación de gas ideal puede obtenerse también el calor específico a presión constante del aire atmosférico:

$$\bar{c}_p = c_p(s) (1 + k q) , \quad k = \frac{c_p(a)}{c_p(s)} - 1 = 0,86 . \quad (2.5)$$

Los calores específicos para agua y aire seco valen:  $c_p(s) = 1,005 \frac{\text{J}}{\text{g K}}$ ,  $c_p(a) = 1,86 \frac{\text{J}}{\text{g K}}$ .

### 2.1.2. Ascenso adiabático de masas de aire

Dada una masa de aire que evoluciona verticalmente en el seno de la atmósfera, usando el **principio fundamental de la Hidrostática**,

$$dP = -\rho g dz , \quad (2.6)$$

para describir la variación de la presión,  $P$ , con la altura,  $z$ , e implementandolo en el **primer principio de la Termodinámica**, se tendrá:

$$\delta Q = dU + PdV = m\bar{c}_p dT - VdP = m \left( \bar{c}_p dT + \frac{T}{T'} g dz \right) , \quad (2.7)$$

donde  $m$  es la masa del aire de evoluciona verticalmente y donde, en todo momento a una altura  $z$  dada, se considera que dicha masa de aire se encuentra en equilibrio dinámico, es decir que su presión es igual a la presión atmosférica a esa altura  $z$ . Si, ahora, consideramos además que la evolución es *adiabática* (hipótesis de la *burbuja*), es decir  $dQ = 0$ , la variación de la Temperatura de esta masa de aire con la altura viene dada por

$$\bar{\Gamma}' = - \left( \frac{dT}{dz} \right)_{\text{adiab}} = \bar{\Gamma} \frac{T}{T'} ; \quad (2.8)$$

donde el *coeficiente de enfriamiento por ascensión adiabática*,  $\bar{\Gamma}$ , resultará:

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{\bar{c}_p} = \frac{g}{c_p} (1 + kq)^{-1} = \frac{\Gamma}{1 + kq} . \quad (2.9)$$

El *coeficiente de enfriamiento por ascensión adiabática* para el aire seco ( $q = 0$ ) vale:  $\Gamma = 0,0098$  °C/m.

Si suponemos que la temperatura atmosférica,  $T'$ , varía *linealmente* con la altura,

$$T'(z) = T'_0 - \alpha z , \quad (2.10)$$

donde  $\alpha$  es el llamado *gradiente vertical de temperatura* y donde, por simplicidad, hemos considerado la altura de referencia  $z_0 = 0$  siendo  $T'(z_0) = T'_0$ ; a partir de la variación de la temperatura de la masa de aire,  $T$ , con la altura dada por la ecuación (2.8), por integración, se obtendrá:

$$T(z) = T_0 \left( 1 - \frac{\alpha z}{T'_0} \right)^{\bar{\Gamma}/\alpha} \simeq T_0 \left( 1 - \frac{\bar{\Gamma} z}{T'_0} \right) \quad (2.11)$$

### 2.1.3. Nivel de equilibrio

El *nivel de equilibrio*,  $z_e$ , se define como aquella altura a la que las temperaturas de la masa de aire que evoluciona adiabáticamente y de la atmósfera circundante se igualan:

$$T(z_e) = T'(z_e) = T_e . \quad (2.12)$$

Imponiendo esta ultima condición, de las ecuaciones (2.10,2.11), se tendrá:



$$z_e = \frac{T'_0}{\alpha} \left\{ 1 - \left( \frac{T_0}{T'_0} \right)^{\frac{\alpha}{\alpha - \bar{\Gamma}}} \right\} ; \quad (2.13)$$

o, de manera aproximada,

$$z_e = \frac{T_0 - T'_0}{\frac{T_0}{T'_0} \bar{\Gamma} - \alpha} . \quad (2.14)$$

La temperatura de dicho nivel de equilibrio,  $T_e$ , se calculará como:

$$T_e = T'_0 - \alpha z_e , \quad (2.15)$$

a partir tanto del resultado exacto como del resultado aproximado.

#### 2.1.4. Procesos politrópicos

Se denomina *proceso politrópico* a aquel en el que

$$dQ = mc dT , \quad (2.16)$$

donde  $c$  es el calor específico del proceso y debe ser una constante independiente de la temperatura. En estas condiciones, de nuevo, a partir del **primer principio de la termodinámica** y del **principio fundamental de la hidrostática** (ecuación (2.7)), obtendremos:

$$0 = (\bar{c}_p - c) dT + \frac{T}{T'} g dz . \quad (2.17)$$

Comparando esta ecuación con la del caso adiabático, inferiremos que todos los resultados para *procesos adiabáticos* son aplicables a *procesos politrópicos* sin más que reemplazar:

$$c_p \rightarrow c_p - c , \quad (2.18)$$

y, si fuera necesario, el calor específico a volumen constante,

$$c_v \rightarrow c_v - c . \quad (2.19)$$

La ecuación que describe la evolución *adiabática* de un gas ideal es

$$P V^\gamma = \text{cte.} , \quad \text{donde : } \gamma = \frac{c_p}{c_v} ; \quad (2.20)$$

para un *proceso politrópico* se reemplazará:

$$\gamma = \frac{c_p}{c_v} \rightarrow \gamma_p = \frac{c_p - c}{c_v - c} , \quad (2.21)$$

dándose a  $\gamma_p$  el nombre de *índice politrópico*.

### 2.1.5. Algunas definiciones útiles

**Índice de estabilidad:** Define la estabilidad de la estratificación atmosférica a partir de la comparación de la ecuación de un resorte con la del movimiento de una burbuja de aire en la atmósfera.

$$\frac{d^2z}{dt^2} = -\eta\Delta z ; \quad \eta = g \frac{\Gamma - \alpha}{T'} ; \quad (2.22)$$

**Temperatura potencial:** Se define como la temperatura que una masa de aire tendría tras evolucionar adiabáticamente hasta una presión de referencia, dicha presión de referencia es de 1000 hPa.

$$\theta = \left( \frac{1000}{P} \right)^{\bar{r}/\bar{c}_p} \quad (2.23)$$

**Temperatura virtual:** Se define como la temperatura que tendría una masa de aire humedo, a una cierta presión y temperatura, si todo su vapor de agua se condensara manteniéndose constante la presión y la densidad.

$$\bar{r}T = rT_v \quad \Rightarrow \quad T_v = T \left( 1 + \frac{3}{5}q \right) . \quad (2.24)$$

## 2.2. Problemas resueltos

17. Calcúlese la variación de temperatura que experimentará 1 g de aire seco sometido a una presión de 1010 hPa y a una temperatura de 10°C cuando se le aportan 6 cal manteniendo constante la presión y a continuación la presión desciende en 40 hPa mediante un proceso adiabático.

*Solución:*

- En este caso, el aire seco sufre dos procesos: un proceso isobárico en el que se le aportan 6 cal y otro proceso adiabático (descendiendo la presión). Para calcular el  $\Delta T_{total}$  necesitamos saber el  $\Delta T$  en cada uno de los procesos.

(a) Proceso isobárico: ( $P_1 = 1010 \text{ hPa}$ ;  $T_1 = 283 \text{ K}$ )

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_p dT - v dP$$

donde  $q$  es el calor por unidad de masa,  $q = \frac{Q}{m}$ ;  $c_p$  es el calor específico y  $v$  es el volumen específico.

- Como el proceso es a  $P = \text{cte}$ ,  $v dP = 0$ , entonces nos queda que:

$$\begin{aligned} q &= c_p \Delta T \\ \Delta T_1 &= \frac{q}{c_p} \\ \Delta T_1 &= \frac{6 \text{ cal} \cdot (4,18 \text{ J/1 cal})(1/\text{g})}{1,005 \text{ J/gK}} \\ \Delta T_1 &= 24,9 \text{ K} \\ \text{Luego } T_2 &= 308,0 \text{ K} \end{aligned}$$

(b) Proceso adiabático: ( $P_2 = 1010 \text{ hPa}$ ;  $T_2 = 307,95 \text{ K}$ ;  $P_3 = 970 \text{ hPa}$ )

- A continuación sufre un proceso adiabático, en el que la presión pasa de 1010 hPa a 970 hPa. Teniendo en cuenta el  $\Delta T$  anterior, calculamos  $T_3$  aplicando una de las ecuaciones de Poisson para los procesos adiabáticos:

$$\begin{aligned} \frac{T_2^\gamma}{P_2^{\gamma-1}} &= \frac{T_3^\gamma}{P_3^{\gamma-1}} \\ \text{donde } \gamma &= \frac{c_p}{c_v} = \frac{1,00529}{0,7183} = 1,4 \end{aligned}$$

- De esta manera, despejando  $T_3$  podemos ya calcular el  $\Delta T_{total}$ :

$$T_3 = T_2 \left( \frac{P_3}{P_2} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$

$$T_3 = 307,95 \text{ K} \left( \frac{970 \text{ hPa}}{1010 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}}$$

$$T_3 = 304,4 \text{ K}$$

- Por lo tanto, la variación total de temperatura será:

$$\Delta T_{total} = T_3 - T_1 = 304,4 \text{ K} - 283 \text{ K} = 21,4 \text{ K}$$

18. Calcúlese la variación de temperatura experimentada por 1 kg de aire seco cuando recibe 400 cal a volumen constante y a continuación pierde 220 cal a presión constante.

Dato:  $c_p(as) = 1,0046 \text{ J/gK}$ .

*Solución:*

- El aire seco sufre dos procesos: uno isócoro en el que recibe 400 cal y otro isóbaro en el que pierde 220 cal.

(a) Proceso isócoro

$$q = \frac{400 \text{ cal}}{\text{kg}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{1 \text{ kg}}{10^3 \text{ g}} = 1,672 \text{ J/g}$$

$q$  es positivo y por tanto es calor que entra en el sistema

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_v dT + P dv$$

- Al ser un proceso isócoro,  $dv = 0$ , por lo que nos queda que:

$$q = c_v \Delta T$$

$$\Delta T_1 = \frac{q}{c_v}$$

$$\Delta T_1 = \frac{1,672 \text{ J/g}}{0,718 \text{ J/gK}} = 2,33 \text{ K}$$

(b) Proceso isóbaro:

$$q = \frac{-220 \text{ cal}}{\text{kg}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{1 \text{ kg}}{10^3 \text{ g}} = -0,92 \text{ J/g}$$

$q$  es negativo y por tanto es calor que sale del sistema.

- Volvemos a aplicar el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_p dT - v dP$$

- Al ser un proceso isóbaro,  $dP = 0$ , por lo que nos quedaría:

$$\begin{aligned} q &= c_p \Delta T \\ \Delta T_2 &= \frac{q}{c_p} \\ \Delta T_2 &= \frac{-0,92 \text{ J/g}}{1,005 \text{ J/gK}} \\ \Delta T_2 &= -0,91 \text{ K} \end{aligned}$$

- El  $\Delta T_{total}$  será:

$$\Delta T_{total} = 2,33 \text{ K} + (-0,91 \text{ K}) = 1,42 \text{ K}$$

19. Determinése el calor que sería necesario aplicar a una burbuja de aire seco de 1 kg de masa si su temperatura disminuye  $25^\circ \text{C}$  debido a un ascenso de 3,5 km. Calcúlese el trabajo de expansión que acompaña a este proceso. Suponer  $T/T' \approx 1$ .

*Solución:*

(a) Para calcular  $q$ :

- En primer lugar calculamos el índice de enfriamiento ( $\Gamma$ ). Nótese que el proceso no es el adiabático.

$$\begin{aligned} \Gamma_p &= - \left( \frac{dT}{dz} \right) \simeq - \frac{(-25^\circ \text{C})}{3,5 \cdot 10^3 \text{ m}} \\ \Gamma_p &= 7,14 \cdot 10^{-3} \text{ }^\circ \text{C/m} \end{aligned}$$

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_p dT + g dz$$

y dividimos por  $dz$ :

$$\begin{aligned} \frac{\delta q}{dz} &= -c_p \Gamma_p + g = c_p (\Gamma - \Gamma_p) \\ \frac{\delta q}{dz} &= 1005 \frac{\text{J}}{\text{kg K}} \cdot (9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} - 7,14 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}) \\ \frac{\delta q}{dz} &= 2,63 \text{ J/kg m} \end{aligned}$$

- Para el ascenso de  $3,5 \cdot 10^3$  m necesitará:

$$Q_T = \frac{2,63 \text{ J}}{\text{kg m}} \cdot 3,5 \cdot 10^3 \text{ m} \cdot 1 \text{ kg} = 9185 \text{ J}.$$

(b) Para calcular el trabajo (W):

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta Q = m c_v dT + \delta W.$$

$$W \approx Q_T - m c_v \Delta T.$$

$$W = 9185 \text{ J} - 718 \frac{\text{J}}{\text{kg K}} (-25 \text{ K}) 1 \text{ kg} = 27135 \text{ J}.$$

20. Con el objeto de elevar un globo meteorológico, se calienta el aire en su interior por medio de un soplete, mientras está amarrado a tierra, hasta comunicarle 54,5 kcal.

Datos:  $m_b = 5$  kg,  $c_p = 0,24$  cal/(g °C)

- ¿Cuál será la temperatura de la masa de aire en el interior del globo cuando se apaga el soplete, sabiendo que el aire estaba inicialmente a 25°C?
- Suponiendo las paredes del globo ideales para aproximar la masa de aire en su interior como una burbuja, y sabiendo que la temperatura en tierra es de 25°C y que al paso por los 750 m sobre el nivel del suelo se han registrado 19,75°C, ¿a qué altura alcanzará el globo el equilibrio y detendrá su ascensión?
- Si el soplete calienta a un ritmo de 0,5 kcal/min, ¿cuanto tiempo tenemos que tener encendido el soplete para que el globo alcance los 2000 m?

*Solución:*

(a) Temperatura de la masa de aire al apagar el soplete:

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica en el instante inicial, cuando el globo está en el suelo ( $z = 0$ ):

$$q = c_p \Delta T$$

$$\Delta T = \frac{q}{c_p}$$

donde

$$c_p = 0,24 \cdot \frac{\text{cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} = 1003,2 \text{ J}/(\text{kg K})$$

$$q = 54,5 \text{ kcal} \cdot \frac{10^3 \text{ cal}}{1 \text{ kcal}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} = 227810 \text{ J} \rightarrow \text{para los 5 kg}$$

Sustituyendo, obtenemos  $\Delta T$ :

$$\begin{aligned}\Delta T &= \frac{q}{c_p} \\ \Delta T &= \frac{227810 \text{ J}/5 \text{ kg}}{1003,2 \text{ J}/(\text{kg K})} \\ \Delta T &= 45,4 \text{ K}\end{aligned}$$

- La temperatura final después de calentarlo con el soplete será:

$$T_{final} = 298 \text{ K} + 45,4 \text{ K} = 343,4 \text{ K}$$

(b) Cálculo de la altura de equilibrio ( $z_{eq}$ ):

- Sabemos que  $T'_0 = 298 \text{ K}$  y que en  $z = 750 \text{ m}$   $T' = 292,75 \text{ K}$ , por tanto podemos calcular  $\alpha$ :

$$\begin{aligned}T' &= T'_0 - \alpha z \\ \alpha &= \frac{T'_0 - T'}{z} \\ \alpha &= \frac{298 \text{ K} - 292,75 \text{ K}}{750 \text{ m}} \\ \alpha &= 7 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}\end{aligned}$$

- Para obtener  $z_{eq}$  partimos de que en el equilibrio,  $T' = T$ , y tenemos en cuenta que consideraremos el proceso adiabático, por tanto:

$$\begin{aligned}T' &= T'_0 - \alpha z_{eq} \\ T &= T_0 - \frac{T_0}{T'_0} \Gamma z_{eq}\end{aligned}$$

- Si igualamos y despejamos  $z_{eq}$  nos quedaría que:

$$\begin{aligned}T'_0 - \alpha z_{eq} &= T_0 - \frac{T_0}{T'_0} \Gamma z_{eq} \\ z_{eq} &= \frac{T'_0 - T_0}{\alpha - (T_0/T'_0) \Gamma}\end{aligned}$$

- Teniendo en cuenta que  $\Gamma = 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$ , ya podemos sustituir en  $z_{eq}$ :

$$\begin{aligned}z_{eq} &= \frac{298 \text{ K} - 343,3 \text{ K}}{0,007 \text{ K/m} - (343,3 \text{ K}/298 \text{ K}) \cdot 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \\ z_{eq} &\approx 11000 \text{ m}\end{aligned}$$

(c) Cálculo del tiempo que hay que mantener el soplete encendido:

- Calculamos en primer lugar la temperatura que tiene que tener el globo en el suelo para que llegue a 2000 m,  $T_0$ , despejándola de la siguiente expresión:

$$z = \frac{T'_0 - T_0}{\alpha - (T_0/T'_0)\Gamma}$$

$$T_0 = \frac{\alpha z - T'_0}{(\Gamma z/T'_0) - 1}$$

$$T_0 = \frac{0,007 \text{ K/m} \cdot 2000 \text{ m} - 298 \text{ K}}{((9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 2000 \text{ m})/298 \text{ K}) - 1} = 304 \text{ K}$$

- A continuación calculamos el calor necesario para que llegue a 304 K cuando el globo está en el suelo. Para ello aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_p dT$$

$$\delta q = 1005 \frac{\text{J}}{\text{kg K}} (304 \text{ K} - 298 \text{ K})$$

$$\delta q = 6030 \text{ J/kg}$$

- Al tratarse de 5 kg

$$q_T = 6030 \frac{\text{J}}{\text{kg}} \cdot 5 \text{ kg} = 30150 \text{ J}$$

- El tiempo estimado será:

$$t = 30150 \text{ J} \cdot \frac{1 \text{ cal}}{4,18 \text{ J}} \cdot \frac{1 \text{ kcal}}{10^3 \text{ cal}} \cdot \frac{1 \text{ min}}{0,5 \text{ kcal}} = 14,4 \text{ min}$$

21. Una burbuja de aire seco con gran contenido en partículas de polvo absorbe por radiación 50 cal/kg por cada 100 m de ascenso. Determinése la variación de temperatura experimentada por la burbuja tras un ascenso de 1000 m. Suponer  $T/T' \approx 1$ .

*Solución:*

Dadas las condiciones del problema se trata de un proceso politrópico.

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_p dT + g dz$$

- A continuación dividimos entre dz y despejamos dT/dz:

$$\frac{\delta q}{dz} = c_p \frac{dT}{dz} + g$$

$$\frac{dT}{dz} = \frac{\delta q/dz - g}{c_p}$$



donde:

$$\frac{\delta q}{dz} = \frac{50 \text{ cal}}{\text{kg } 100 \text{ m}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} = 2,09 \text{ J}/(\text{kg m})$$

- Sustituyendo, nos queda que  $\Delta T$  sería igual a:

$$\begin{aligned} \Delta T &= \frac{\frac{\delta q}{dz} - g}{c_p} \Delta z \\ \Delta T &= \frac{2,09 \text{ J}/(\text{kg m}) - 9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J}/(\text{kg K})} \cdot 1000 \text{ m} \\ \Delta T &= -7,7 \text{ K} \end{aligned}$$

22. Una burbuja de aire seco con gran contenido en partículas de polvo absorbe gran cantidad de radiación a un ritmo constante de 100 cal/kg cada 100 m. Si suponemos que la burbuja asciende en una situación de permanente equilibrio, es decir con  $T_b(z)/T_{at}(z) \simeq 1$ :

- ¿Cuál será el descenso de temperatura cuando el ascenso de la burbuja sea de 1000 m?
- Demostrar que el proceso es politrópico y calcular el calor específico por unidad de masa del proceso y el índice politrópico.
- La ascensión de la burbuja, bajo las anteriores condiciones, se produce a velocidad constante, ¿por qué?. Si la burbuja tiene una masa de 5100 kg y podemos suponer que la energía recibida por radiación proviene del Sol, determinar cuál sería el flujo de energía (energía total por unidad de tiempo) recibido desde el Sol, tomado como un cuerpo negro de  $T = 6000 \text{ K}$ , y considerando la burbuja esférica de radio  $r_b = 10 \text{ m}$  como un cuerpo con emisividad  $\epsilon = 0,7$ . ¿Cuál será la velocidad de ascensión de la burbuja? (suponed que la burbuja se encuentra a la misma distancia del Sol que la propia Tierra, datos:  $R_S = 7,10^5 \text{ Km}$ ,  $R_{T-S} = 1,5 \cdot 10^8 \text{ Km}$ ,  $\sigma_0 = 8,16 \cdot 10^{-11} \text{ Langley}/(\text{min} \cdot \text{K}^4)$ )

*Solución:*

Dadas las condiciones del problema se trata de un proceso politrópico.

(a) Cálculo del descenso de temperatura ( $\Delta T$ )

- En primer lugar calculamos  $\Gamma_p$  aplicando el primer principio de la termodinámica:

$$\begin{aligned} \delta q &= c_p dT + g dz \\ \frac{\delta q}{dz} &= c_p \frac{dT}{dz} + g \\ \frac{\delta q}{dz} &= -c_p \Gamma_p + g \\ \Gamma_p &= \frac{g - \delta q/dz}{c_p} \\ \Gamma_p &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2 - 4,18 \text{ J/kg m}}{1005 \text{ J/kg K}} \\ \Gamma_p &= 5,6 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \end{aligned}$$

- Por tanto, para un ascenso de 1000 m, el  $\Delta T$  será:

$$\begin{aligned}\Gamma_p &= -\frac{dT}{dz} \\ \Delta T &= -\Gamma_p \Delta z \\ \Delta T &= -5,6 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 1000 \text{ m} \\ \Delta T &= -5,6 \text{ K}\end{aligned}$$

(b) Demostración de que el proceso es politrópico. Cálculo del calor específico y del índice politrópico.

(b.1) Esta cuestión es trivial de demostrar ya que al ser  $\delta q/dz = \text{cte}$  (asumiendo  $T_0/T'_0 \approx 1$ ), supone  $dT/dz = -\Gamma_p = \text{cte}$ . Por tanto, volviendo al primer principio:

$$\delta q = c_p dT + g \frac{dz}{dT} dT = c_p (1 - \Gamma/\Gamma_p) dT$$

siendo

$$c = c_p \left( 1 - \frac{\Gamma}{\Gamma_p} \right)$$

(b.2) Para calcular el calor específico del proceso (c) aplicamos el primer principio de la termodinámica para un proceso politrópico, obteniendo dicha expresión para el mismo:

$$\begin{aligned}c &= c_p - \frac{g}{\Gamma_p} = c_p (1 - \Gamma/\Gamma_p) \\ c &= 1005 \text{ J/(kg K)} \left( 1 - \frac{9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}}{5,6 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \right) \\ c &= -745 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

Como se ve es negativo ya que se ha absorbido calor en el proceso.

(b.3) Para calcular el índice politrópico ( $\gamma_p$ ) utilizamos la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ \gamma_p &= \frac{-745 \text{ J/(kg K)} - 1005 \text{ J/(kg K)}}{-745 \text{ J/(kg K)} - 718 \text{ J/(kg K)}} \\ \gamma_p &= 1,2\end{aligned}$$

(c) Demostración de la velocidad de ascensión constante. Cálculo de la potencia absorbida (P) y de la velocidad (v).

(c.1) Para saber por qué v es constante aplicamos en primer lugar el principio de la termodinámica y dividimos entre dt:

$$\frac{\delta q}{dt} = c_p \frac{dT}{dt} + g \frac{dz}{dt} = c_p (-\Gamma_p + \Gamma) \frac{dz}{dt}$$

- Por otro lado, para un proceso politrópico (dividiendo también por  $dt$ ) tenemos que:

$$\frac{\delta q}{dt} = c \frac{dT}{dt}$$

Teniendo en cuenta que en un proceso de absorción la energía se absorbe a ritmo constante,  $\delta q/dt = \text{cte}$ . Si  $\delta q/dt$ ,  $\Gamma$  y  $\Gamma_p$  son constantes, forzosamente la velocidad de ascenso de la burbuja,  $dz/dt$  es necesariamente constante.

(c.2) Para calcular la potencia absorbida atendemos a la siguiente expresión:

$$\begin{aligned} P &= \frac{\sigma T_s^4 4\pi R_s^2}{4\pi D^2} \pi R_b^2 \varepsilon \\ P &= \frac{5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W/m}^{-2} \text{ K}^{-4} \cdot 6000^4 \text{ K}^4 \cdot (7 \cdot 10^8 \text{ m})^2}{(1,5 \cdot 10^{11} \text{ m})^2} \cdot \pi \cdot 10 \text{ m}^2 \cdot 0,7 \\ P &= 3,5 \cdot 10^5 \text{ W} \end{aligned}$$

(c.3) Para calcular la velocidad de ascensión ( $v$ ) aplicamos el primer principio de la termodinámica y dividimos en primer lugar por  $dz$  (para obtenerlo en función de  $\Gamma$ ) y posteriormente por  $dt$  (para así obtener la expresión de la velocidad):

$$\begin{aligned} \delta q &= c_p dT + g dz \\ \frac{\delta q}{dz} &= -c_p \Gamma_p + g \\ \delta q &= (-c_p \Gamma_p + g) dz \\ \frac{\delta q}{dt} &= (-c_p \Gamma_p + g) \frac{dz}{dt} = c_p (-\Gamma_p + \Gamma) v \\ v &= \frac{\delta q/dt}{-c_p \Gamma_p + g} \\ v &= \frac{3,5 \cdot 10^5 \text{ J/5100 kg s}}{-1005 \text{ J/(kg K)} \cdot 5,6 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} + 9,8 \text{ m/s}^2} \\ v &= 16,4 \text{ m/s} \end{aligned}$$

23. Demuéstrese que si una burbuja de aire seco de masa  $m$  asciende adiabática y reversiblemente su trabajo de expansión puede ser calculado mediante la ecuación:

$$\delta W = \frac{g}{x} \frac{T}{T'} dz,$$

siendo  $x$  el índice adiabático ( $x = c_p/c_v$ ). Encontrar una expresión análoga para el caso de una evolución politrópica.

(a) Expresión para un ascenso adiabático:

- Partimos de la siguiente expresión,  $Pv = rT$ , donde  $v$  es el volumen específico y  $r = R/M$ , siendo  $R$  la constante de la ley de los gases ideales y  $M$  la masa molecular del aire. Si derivamos la misma, obtenemos que:

$$\begin{aligned} Pdv + v dP &= rdT \\ Pdv &= rdT - v dP \\ dW &= rdT - v dP \end{aligned}$$

- Aplicamos a continuación el principio fundamental de la hidrostática  $dP = -\rho' g dz$ , con lo que el trabajo nos queda:

$$\begin{aligned} dW &= rdT + v \rho' g dz \\ dW &= rdT + \frac{\rho'}{\rho} g dz \\ dW &= rdT + \frac{T}{T'} g dz \end{aligned}$$

- A continuación, aplicamos el primer principio de la termodinámica para un proceso adiabático ( $\delta Q = 0$ ), donde despejamos  $dT$  y sustituimos en la expresión anterior:

$$\begin{aligned} 0 &= c_p dT + \frac{T}{T'} g dz \\ dT &= \frac{(T/T') g dz}{c_p} \\ dW &= r \left( - \frac{(T/T') g dz}{c_p} \right) + \frac{T}{T'} g dz \\ dW &= - \frac{T}{T'} g dz \left( \frac{r}{c_p} - 1 \right) \\ dW &= - \frac{T}{T'} g dz \left( \frac{c_p - c_v}{c_p} - 1 \right) \\ dW &= - \frac{T}{T'} g dz \left( - \frac{1}{x} \right) \\ dW &= \frac{g}{x} \frac{T}{T'} dz \end{aligned}$$

(b) Expresión para un proceso politrópico:

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica para un proceso politrópico ( $\delta q = c dT$ ), donde despejamos  $dT$  y sustituimos en la expresión anterior:

$$\begin{aligned}
 c dT &= c_p dT + \frac{T}{T'} g dz \\
 dT &= -\frac{(T/T') g dz}{c_p - c} \\
 dW &= r \left( -\frac{(T/T') g dz}{c_p - c} \right) + \frac{T}{T'} g dz \\
 dW &= -\frac{T}{T'} g dz \left( \frac{r}{c_p - c} - 1 \right) \\
 dW &= -\frac{T}{T'} g dz \left( \frac{c_p - c_v}{c_p - c} - 1 \right) \\
 dW &= -\frac{T}{T'} g dz \left( -\frac{1}{x_p} \right) \\
 dW &= \frac{g}{x_p} \frac{T}{T'} dz
 \end{aligned}$$


---

24. Una burbuja de aire seco con una temperatura de 15°C y una presión de 1010 hPa asciende adiabáticamente hasta un nivel donde la presión es de 700 hPa. Determinése la temperatura de la burbuja en el nivel superior.

*Solución:*

- Calculamos  $T_2$  aplicando la ecuación de la adiabática (Poisson):

$$\begin{aligned}
 \frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\
 T_2 &= T_1 \left( \frac{P_2}{P_1} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\
 T_2 &= 288 \text{ K} \left( \frac{700 \text{ hPa}}{1010 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\
 T_2 &= 259,4 \text{ K}
 \end{aligned}$$


---

25. Determinése la variación de temperatura de una burbuja de aire seco que asciende mediante un proceso politrópico en el cual la densidad de la burbuja no varía. Suponer  $\rho = \rho'$ .

*Solución:*

- Por un lado, sabemos que  $\delta q = c_p dT + g dz$ , donde hemos usado que  $\rho = \rho'$  y  $T = T'$ . Además, al ser un proceso politrópico, también sabemos que  $\delta q = c dT$ . Igualando ambas expresiones nos queda lo siguiente:

$$\begin{aligned}
 c dT &= c_p dT + g dz \\
 0 &= dT(c_p - c) + g dz \\
 dT &= -\frac{g dz}{c_p - c} \\
 \frac{dT}{dz} &= -\frac{g}{c_p - c}
 \end{aligned}$$

- En este caso podemos calcular fácilmente cuánto vale  $c$ :

$$P = \rho r T \text{ ya que } \rho = \text{cte} \rightarrow dP = \rho r dT$$

También sabemos que  $dP = -\rho' g dz$ . Al ser  $\rho = \rho'$  obtenemos que  $r dT = -g dz$ . Así pues,  $dT/dz = -g/r$

Comparando esta expresión con la obtenida en un principio:

$$c_p - c = r \rightarrow c = c_v$$

26. Sabiendo que el gradiente de una evolución politrópica ( $\Gamma_p$ ) es igual a  $0,5^\circ\text{C}$  por cada 100 m de ascenso, determínese el calor específico de la evolución.

*Solución:*

- Aplicamos el primer principio para un proceso politrópico:

$$\begin{aligned} c dT &= c_p dT + g dz \\ 0 &= dT(c_p - c) + g dz \\ \frac{dT}{dz} &= -\frac{g}{c_p - c} \rightarrow \Gamma_p = \frac{g}{c_p - c} = \frac{\Gamma}{1 - c/c_p} \end{aligned}$$

- Despejando  $c$  y sustituyendo los datos conocidos, obtenemos que:

$$\begin{aligned} c &= \frac{dT c_p + dz g}{dT} \\ c &= \frac{0,5 \text{ K} \cdot 1005 \text{ J}/(\text{kg K}) - 100 \text{ m} \cdot 9,8 \text{ m}/\text{s}^2}{0,5 \text{ K}} \\ c &= -955 \text{ J}/(\text{kg K}) \end{aligned}$$

27. Determínese el calor específico de una evolución politrópica sabiendo que se verifica la siguiente ecuación:  $PV^3 = \text{cte}$ .

*Solución:*

- Al tratarse de una evolución politrópica, donde  $PV^3 = \text{cte}$ , significa que  $\gamma = 3$ . Por otro lado, sabemos que:

$$\gamma = \frac{c - c_p}{c - c_v}$$

- Despejamos  $c$  y sustituyendo los datos conocidos, obtenemos que:

$$\begin{aligned}
 \gamma c - \gamma c_v &= c - c_p \\
 \gamma c - c &= \gamma c_v - c_p \\
 c &= \frac{\gamma c_v - c_p}{\gamma - 1} \\
 c &= \frac{3 \cdot 718 \text{ J}/(\text{kg K}) - 1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{3 - 1} \\
 c &= 574 \text{ J}/\text{kg K}
 \end{aligned}$$

28. Una burbuja de aire seco asciende mediante una evolución politrópica. Si la temperatura de la burbuja disminuye  $0,7^\circ\text{C}$  por cada 100 m de ascenso, determínense el exponente politrópico, la variación de calor con la altura y el calor específico asociados al proceso.

*Solución:*

(a) Cálculo del calor específico ( $c$ ):

- En primer lugar obtenemos  $\Gamma$ :

$$\Gamma_p = - \frac{dT}{dz} = - \frac{(-0,7) \text{ K}}{100 \text{ m}} = 0,007 \text{ K/m}$$

- A continuación aplicamos el primer principio de la termodinámica para un proceso politrópico:

$$\begin{aligned}
 \delta q &= c_p dT + g dz \\
 c dT &= c_p dT + g dz \\
 (c - c_p) dT &= g dz \\
 \frac{dT}{dz} &= \frac{g}{c - c_p} \\
 \Gamma_p &= - \frac{g}{c - c_p} \\
 c &= - \frac{g}{\Gamma_p} + c_p \\
 c &= - \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{0,007 \text{ K/m}} + 1005 \text{ J}/(\text{kg K}) \\
 c &= -395,4 \text{ J}/\text{kg K}
 \end{aligned}$$

(b) Cálculo del exponente politrópico ( $\gamma$ ):

- Aplicando la definición del coeficiente politrópico, obtenemos que:

$$\begin{aligned}
 \gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\
 \gamma_p &= \frac{-395,4 \text{ J}/(\text{kg K}) - 1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{-395,4 \text{ J}/(\text{kg K}) - 718,4 \text{ J}/(\text{kg K})} \\
 \gamma_p &= 1,26
 \end{aligned}$$

(c) Cálculo de la variación de calor con la altura ( $\delta q/dz$ ):

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica para un proceso politrópico:

$$\delta q = c dT$$

dividimos entre dz:

$$\begin{aligned} \frac{\delta q}{dz} &= -c \Gamma_p \\ \frac{\delta q}{dz} &= -395,4 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot (-0,007) \text{ K}/\text{m} \\ \frac{\delta q}{dz} &= 2,8 \text{ J}/(\text{kg m}) \end{aligned}$$

29. Un masa de aire seco tiene una temperatura de 5°C en el nivel de 1010 hPa y asciende siguiendo una ley politrópica de calor específico negativo igual a  $c = -0,07 \text{ cal}/(\text{g K})$ . Calcúlese la temperatura que tendrá la masa de aire al llegar al nivel 850 hPa.

*Solución:*

- En primer lugar expresamos el calor específico en unidades del S.I:

$$c = \frac{-0,07 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} = -292,6 \text{ J}/(\text{kg K})$$

- A continuación calculamos el exponente politrópico ( $\gamma_p$ ):

$$\begin{aligned} \gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ \gamma_p &= \frac{-292,6 \text{ J}/(\text{kg K}) - 1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{-292,6 \text{ J}/(\text{kg K}) - 718,4 \text{ J}/(\text{kg K})} \\ \gamma_p &= 1,28 \end{aligned}$$

- A continuación, utilizamos la fórmula de Poisson para un proceso politrópico, donde  $T_1 = 278 \text{ K}$ ,  $P_1 = 1010 \text{ hPa}$  y  $P_2 = 850 \text{ hPa}$ :

$$\begin{aligned} \frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\ T_2 &= T_1 \left( \frac{P_2}{P_1} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_2 &= 278 \text{ K} \left( \frac{850 \text{ hPa}}{1010 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,28-1}{1,28}} \\ T_2 &= 268 \text{ K} \end{aligned}$$



30. Los datos de un radiosondeo arrojan los siguientes valores de presión y temperatura:

P (hPa)	1022	987	810	740	578
T (°C)	17	10	4	0	-12

Calcúlese las temperaturas potenciales para cada punto y determinar las condiciones de estabilidad de la atmósfera.

*Solución:*

- La Temperatura potencial viene dada por la siguiente expresión:

$$\theta = T \left( \frac{1000}{P} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$

(a) Caso a:  $T_a = 17^\circ\text{C}$  y  $P_a = 1022 \text{ hPa}$

$$\begin{aligned} \theta_a &= T_a \left( \frac{1000}{P_a} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ \theta_a &= 290 \text{ K} \left( \frac{1000 \text{ hPa}}{1022 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ \theta_a &= 288,2 \text{ K} \end{aligned}$$

(b) Caso b:  $T_b = 10^\circ\text{C}$  y  $P_b = 987 \text{ hPa}$

$$\begin{aligned} \theta_b &= T_b \left( \frac{1000}{P_b} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ \theta_b &= 283 \text{ K} \left( \frac{1000 \text{ hPa}}{987 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ \theta_b &= 284,1 \text{ K} \end{aligned}$$

(c) Caso c:  $T_c = 4^\circ\text{C}$  y  $P_c = 810 \text{ hPa}$

$$\begin{aligned} \theta_c &= T_c \left( \frac{1000}{P_c} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ \theta_c &= 277 \text{ K} \left( \frac{1000 \text{ hPa}}{810 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ \theta_c &= 294,2 \text{ K} \end{aligned}$$

(d) Caso d:  $T_d = 0^\circ\text{C}$  y  $P_d = 740 \text{ hPa}$

$$\begin{aligned}\theta_d &= T_d \left( \frac{1000}{P_d} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ \theta_d &= 273 \text{ K} \left( \frac{1000 \text{ hPa}}{740 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ \theta_d &= 297,6 \text{ K}\end{aligned}$$

(e) Caso e:  $T_d = -12^\circ\text{C}$  y  $P_d = 578 \text{ hPa}$

$$\begin{aligned}\theta_e &= T_e \left( \frac{1000}{P_e} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ \theta_e &= 261 \text{ K} \left( \frac{1000 \text{ hPa}}{578 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ \theta_e &= 305,3 \text{ K}\end{aligned}$$

- Para que el estado de la atmósfera sea estable, las temperaturas potenciales deben ir aumentando de un punto a otro, ya que las presiones son cada vez menores. Esto se cumple salvo entre los dos primeros puntos. por lo tanto, es inestable sólo entre los puntos a y b; siendo el resto estable.

31. Dada una atmósfera con un gradiente vertical de temperatura  $\alpha = 0,65^\circ \text{ C}/100 \text{ m}$ , determínese el calor que debería absorber una masa de aire seco en ascenso para que se encontrara a igual temperatura que el aire atmosférico en todos los niveles.

*Solución:*

- Para que la temperatura de la masa de aire seco en ascenso sea igual a la temperatura del aire atmosférico en todos los niveles, es condición necesaria que  $\alpha = \Gamma = 6,5 \cdot 10^{-3} \text{ }^\circ\text{C}/\text{m}$ . Así pues, aplicando el primer principio de la termodinámica:

$$\begin{aligned}\delta q &= c_p dT + g dz \\ \frac{\delta q}{dz} &= -c_p \Gamma + g\end{aligned}$$

- Como  $\Gamma = \alpha$ :

$$\begin{aligned}\frac{\delta q}{dz} &= -c_p \alpha + g \\ \frac{\delta q}{dz} &= -1005 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 6,5 \cdot 10^{-3} \text{ K}/\text{m} + 9,8 \text{ m}/\text{s}^2 \\ \frac{\delta q}{dz} &= 3,3 \text{ J}/(\text{kg m})\end{aligned}$$

32. Una masa de aire seco asciende verticalmente según una ley politrópica de exponente  $\gamma_p$  en una atmósfera de gradiente térmico vertical  $\alpha = 1,1^\circ\text{C}/100\text{ m}$ . Determine la estabilidad de estratificación de la atmósfera para,

(a)  $\gamma_p = 1,5$ ,

(b)  $\gamma_p = 1,4$ .

*Solución:*

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica a un proceso politrópico para obtener la expresión de  $\Gamma$ :

$$\begin{aligned}\delta q &= c_p dT + g dz \\ c dT &= c_p dT + g dz \\ 0 &= (c_p - c)dT + g dz \\ -g dz &= (c_p - c)dT \\ \Gamma_p &= \frac{g}{c_p - c}\end{aligned}$$

(a) Para el caso de  $\gamma_p = 1,5$

- Calculamos el calor específico ( $c$ ):

$$\begin{aligned}\gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ c &= \frac{\gamma_p c_v - c_p}{\gamma_p - 1} \\ c &= \frac{1,5 \cdot 718\text{ J}/(\text{kg m}) - 1005\text{ J}/(\text{kg m})}{1,5 - 1} \\ c &= 144\text{ J}/(\text{kg K})\end{aligned}$$

- Sustituimos en  $\Gamma_p$  y comparamos posteriormente dicho valor con  $\alpha$ :

$$\begin{aligned}\Gamma_p &= \frac{9,8\text{ m}/\text{s}^2}{1005\text{ J}/(\text{kg m}) - 144\text{ J}/(\text{kg m})} \\ \Gamma_p &= 0,014\text{ K}/\text{m}\end{aligned}$$

- Como  $\Gamma_p = 0,014\text{ K}/\text{m}$  y  $\alpha = 0,011\text{ K}/\text{m}$ , es decir,  $\Gamma > \alpha$ , la atmósfera se encuentra en condiciones de estabilidad.

(b) Para el caso de  $\gamma_p = 1,4$

- Calculamos el calor específico aplicando la expresión anterior:

$$c = \frac{\gamma_p c_v - c_p}{\gamma_p - 1}$$

$$c = \frac{1,4 \cdot 718 \text{ J}/(\text{kg K}) - 1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{1,4 - 1}$$

$$c = 0,5 \text{ J}/(\text{kg K})$$

- Sustituimos en  $\Gamma_p$  y comparamos con  $\alpha$ :

$$\Gamma_p = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J}/(\text{kg K}) - 0,5 \text{ J}/(\text{kg K})}$$

$$\Gamma_p = 9,76 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

- En este caso,  $\Gamma_p = 9,76 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$  y  $\alpha = 0,011 \text{ K/m}$ , es decir,  $\alpha > \Gamma$ ; por lo tanto la atmósfera está en condiciones de inestabilidad.

33. Una masa de aire seco desciende en la atmósfera recibiendo una energía por radiación de 0,08 cal/g cada 100 m. Sabiendo que el gradiente térmico de la atmósfera es igual a  $\alpha = 0,9^\circ\text{C}/100 \text{ m}$ , determínense el grado de estabilidad de la atmósfera, el exponente politrópico y el calor específico politrópico. Suponer que  $T/T' \approx 1$ .

*Solución:*

- (a) Determinamos primero el grado de estabilidad de la atmósfera:

- Conversión de  $\delta q/dz$  a unidades del S.I.

$$\frac{\delta q}{dz} = \frac{0,08 \text{ cal}}{\text{g } 100 \text{ m}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} \approx 3,4 \text{ J}/\text{kg m}$$

- Aplicamos el primer principio de la termodinámica:

$$\delta q = c_p dT + g dz$$

$$\frac{\delta q}{dz} = -\Gamma_p c_p + g$$

$$\Gamma_p = \frac{\delta q/dz + g}{c_p}$$

$$\Gamma_p = \frac{-3,4 \text{ J}/(\text{kg m}) + 9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}$$

$$\Gamma_p = 6,3 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

- Como  $\alpha = 0,009 \text{ K/m}$ , en este caso  $\alpha > \Gamma_p$ , por lo tanto la atmósfera está en condiciones de inestabilidad.

- (b) A continuación determinamos la capacidad calorífica específica politrópica ( $c$ ):

- Despejamos  $c$  de la siguiente expresión de  $\Gamma_p$  (para un proceso politrópico):

$$\begin{aligned}\Gamma_p &= -\frac{g}{c - c_p} \\ c &= \frac{-g + \Gamma_p c_p}{\Gamma_p} \\ c &= \frac{-9,8 \text{ m/s}^2 + 6,3 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 1005 \text{ J/(kg K)}}{6,3 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \\ c &= -550,5 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

(c) Por último calculamos el exponente politrópico ( $\gamma_p$ ):

$$\begin{aligned}\gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ \gamma_p &= \frac{-550,5 \text{ J/(kg K)} - 1005 \text{ J/(kg K)}}{-550,5 \text{ J/(kg K)} - 718 \text{ J/(kg K)}} \\ \gamma_p &= 1,22\end{aligned}$$

34. Una burbuja de aire seco evoluciona desde el nivel de referencia, en el que la temperatura atmosférica es  $T'_0 = 20^\circ\text{C}$  y la temperatura inicial de la burbuja  $T_0 = 25^\circ\text{C}$ , hasta su altura de equilibrio. La masa de la burbuja es  $m = 20 \text{ kg}$  y durante la elevación la burbuja absorbe a ritmo constante  $1 \text{ kcal}$  cada  $100 \text{ m}$ . Si el gradiente geométrico  $\alpha = 0,007 \text{ K/m}$  calcúlese el valor de la altura de equilibrio y el calor específico del proceso descrito.

*Solución:*

(a) Cálculo de la altura de equilibrio ( $h_{eq}$ ):

- En primer lugar pasamos  $\delta q/dz$  a unidades del S.I:

$$\frac{\delta q}{dz} = \frac{1 \text{ kcal}}{100 \text{ m}} \cdot \frac{10^3 \text{ cal}}{20 \text{ kg}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} = 2,09 \text{ J/(kg m)}$$

- A continuación calculamos  $\Gamma$  aplicando el primer principio :

$$\begin{aligned}\delta q &= c_p dT + g dz \\ \frac{\delta q}{dz} &= -c_p \Gamma_p + g \\ \Gamma_p &= \frac{-(\delta q/dz) + g}{c_p} \\ \Gamma_p &= \frac{-2,09 \text{ J/(kg m)} + 9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}} \\ \Gamma_p &= 7,67 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}\end{aligned}$$

- Procedemos a calcular la altura de equilibrio, sabiendo que en la misma,  $T = T'$ :

$$\begin{aligned}
T_0 - \Gamma_p h_{eq} \frac{T_0}{T'_0} &= T'_0 - \alpha h_{eq} \\
h_{eq} &= \frac{T_0 - T'_0}{\Gamma_p \frac{T_0}{T'_0} - \alpha} \\
h_{eq} &= \frac{298 \text{ K} - 293 \text{ K}}{\frac{7,67 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 298 \text{ K}}{293 \text{ K}} - 0,007 \text{ K/m}} \\
h_{eq} &= 6243 \text{ m}
\end{aligned}$$

(b) Cálculo del calor específico (c):

- Para calcular  $c$  aplicamos el primer principio de la termodinámica para un proceso politrópico:

$$\begin{aligned}
c dT &= c_p dT + g dz \\
c &= c_p - \frac{g}{\Gamma_p} \\
c &= 1005 \text{ J/(kg K)} - \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{7,67 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \\
c &= -272,7 \text{ J/(kg K)}
\end{aligned}$$

35. Una masa de aire seco más caliente que el ambiente sube espontánea y politrópicamente con un calor específico  $c = -0,03 \text{ cal/(g K)}$ . Sabiendo que la atmósfera tiene un gradiente térmico vertical  $\alpha = 0,7^\circ\text{C}/100 \text{ m}$  y que la burbuja estaba en su nivel inicial con una temperatura de  $25^\circ\text{C}$  donde el ambiente tenía una temperatura de  $20^\circ\text{C}$ , calcúlese la altura salvada por la burbuja hasta llegar a su nivel de equilibrio.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos  $\Gamma$  para un proceso politrópico, aplicando para ello el primer principio de la termodinámica:

$$\begin{aligned}
c dT &= c_p dT + g dz \\
\Gamma_p &= \frac{g}{c_p - c} \\
\Gamma_p &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)} - \left( \frac{-0,03 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} \right)} \\
\Gamma_p &= 8,67 \cdot 10^{-3} \text{ }^\circ\text{C/m}
\end{aligned}$$

- Por último calculamos la altura de equilibrio de la burbuja mediante la siguiente expresión, teniendo en cuenta que en dicha altura  $T = T'$ :

$$\begin{aligned}
h_e &= \frac{T_0 - T'_0}{\frac{T_0}{T'_0} \Gamma - \alpha} \\
h_e &= \frac{298 \text{ K} - 293 \text{ K}}{\frac{298 \text{ K}}{293 \text{ K}} \cdot 8,67 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} - 7 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \\
h_e &= 2750 \text{ m}
\end{aligned}$$

36. Una masa de aire seco que asciende según una ley politrópica de calor específico  $c = -0,06$  cal/(g K) evoluciona en una atmósfera de gradiente térmico vertical  $\alpha = 0,6^\circ\text{C}/100$  m. Suponiendo que parte a la misma temperatura que el ambiente ( $20^\circ\text{C}$ ), determínese la diferencia de temperatura entre la masa de aire y el ambiente al ascender 2 km.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos  $\Gamma_p$  aplicando el primer principio para un proceso politrópico:

$$\begin{aligned} c dT &= c_p dT + g dz \\ \Gamma_p &= \frac{g}{c_p - c} \\ \Gamma_p &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J}/(\text{kg K}) - \left( \frac{-0,06 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} \right)} \\ \Gamma_p &= 7,8 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $T$  y  $T'$  mediante las siguientes expresiones:

$$\begin{aligned} T &= T_0 - \frac{T_0}{T'_0} \Gamma_p z \\ T &= 293 \text{ K} - \frac{293 \text{ K}}{293 \text{ K}} \cdot 7,8 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 2000 \text{ m} = 277,4 \text{ K} \\ T' &= T'_0 - \alpha z \\ T' &= 293 \text{ K} - 6 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 2000 \text{ m} = 281 \text{ K} \end{aligned}$$

- Por lo tanto,  $T - T'$  será:

$$T - T' = 277,4 \text{ K} - 288 \text{ K} = -3,6 \text{ K}$$

37. Una masa de aire seco con una temperatura de  $25^\circ\text{C}$  comienza un ascenso cuando la temperatura del ambiente es de  $20^\circ\text{C}$  según una ley politrópica de gradiente  $\Gamma_p = 1,2^\circ\text{C}/100$  m. Sabiendo que su nivel de equilibrio está a 1500 m por encima del nivel inicial, calcúlese el gradiente térmico vertical de la atmósfera.

*Solución:*

- Calculamos el gradiente térmico atmosférico partiendo de la siguiente expresión, la cual resulta de la condición de equilibrio, donde  $T = T'$ :

$$T_0 - \Gamma_p z \frac{T_0}{T'_0} = T'_0 - \alpha z$$

- Despejando  $\alpha$ , obtenemos que:

$$\alpha = \frac{T'_0 - T_0 + \Gamma_p z \frac{T_0}{T'_0}}{z}$$

$$\alpha = \frac{293 \text{ K} - 298 \text{ K} + 0,012 \text{ K/m} \cdot 1500 \text{ m} \cdot \frac{298 \text{ K}}{293 \text{ K}}}{1500 \text{ m}}$$

$$\alpha = 0,0088 \text{ K/m}$$

38. Sean dos masas de aire seco con una temperatura de 25°C que están rodeadas por aire a 23°C. Supongamos que una asciende de forma adiabática hasta su altura de equilibrio y la otra de forma politrópica llegando a una altura 100 m por encima de la primera. Si  $\alpha = 0,0065^\circ\text{C}$  y la presión es  $P = 1013 \text{ hPa}$  calcule:

- El calor específico asociado al proceso politrópico.
- La presión en los dos niveles de equilibrio.

*Solución:*

(a) Cálculo de la capacidad calorífica en el proceso politrópico:

- En primer lugar calculamos el gradiente adiabático aplicando el primer principio de la termodinámica:

$$0 = c_p dT + g dz$$

$$\Gamma_{ad} = \frac{g}{c_p}$$

$$\Gamma_{ad} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}}$$

$$\Gamma_{ad} = 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

- A continuación calculamos la altura de equilibrio del proceso adiabático ( $h_{ad}$ ):

$$h_{ad} = \frac{T_0 - T'_0}{\frac{T_0}{T'_0} \cdot \Gamma - \alpha}$$

$$h_{ad} = \frac{298 \text{ K} - 296 \text{ K}}{\frac{298 \text{ K}}{296 \text{ K}} \cdot 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} - 0,0065 \text{ K/m}}$$

$$h_{ad} = 603,16 \text{ m} \approx 603 \text{ m}$$

- Así pues, la altura correspondiente al proceso politrópico será la siguiente:

$$h_{po} = h_{ad} + 100 \text{ m} = 703,16 \text{ m} \approx 703 \text{ m}$$

- Como  $\alpha$  es el mismo para ambos procesos, calculamos  $\Gamma_p$  para el proceso politrópico:



$$\begin{aligned}
T_0 - \Gamma_p h_p \frac{T_0}{T_0'} &= T_0' - \alpha h_p \\
\Gamma_p &= \frac{T_0 - T_0' + h_p \alpha}{h_p (T_0/T_0')} \\
\Gamma_p &= \frac{298 \text{ K} - 296 \text{ K} + 703,16 \text{ m} \cdot 0,0065 \text{ K/m}}{703,16 \text{ m} \cdot (298 \text{ K}/296 \text{ K})} \\
\Gamma_p &= 9,28 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}
\end{aligned}$$

- Ahora, estamos ya en disposición de calcular el calor específico (c) aplicando para ello el primer principio de la termodinámica para un proceso politrópico:

$$\begin{aligned}
c dT &= c_p dT + g dz \\
c &= c_p - \frac{g}{\Gamma_p} \\
c &= 1005 \text{ J/(kg K)} - \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{9,28 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \\
c &= -51,0 \text{ J/(kg K)}
\end{aligned}$$

(b) Presión en los dos niveles de equilibrio:  $P_2^{ad}$  y  $P_2^{po}$

(b.1) Para obtener la presión en el proceso adiabático aplicamos una de las ecuaciones de Poisson, donde  $\gamma = 1,4$ :

$$\frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} = \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}}$$

- Pero antes debemos calcular  $T_2$  mediante la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}
T_2 &= T_0 - \Gamma_{ad} h_{ad} \frac{T_0}{T_0'} \\
T_2 &= 298 \text{ K} - 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 603 \text{ m} \cdot \frac{298 \text{ K}}{296 \text{ K}} \\
T_2 &= 292,1 \text{ K}
\end{aligned}$$

- Estamos ya en disposición de calcular  $P_2^{ad}$  mediante la ecuación de Poisson:

$$\begin{aligned}
P_2^{ad} &= P_1 \left( \frac{T_2}{T_1} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} \\
P_2^{ad} &= 1013 \text{ hPa} \left( \frac{292,1 \text{ K}}{298 \text{ K}} \right)^{\frac{1,4}{0,4}} \\
P_2^{ad} &= 944,5 \text{ hPa}
\end{aligned}$$

(b.2) La presión en el equilibrio del proceso politrópico también vendrá dado por:

$$P_2^{po} = P_1 \left( \frac{T_2}{T_1} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$$

- En este caso,  $\gamma$  será:

$$\begin{aligned} \gamma &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ \gamma &= \frac{-51,03 \text{ J}/(\text{kg K}) - 1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{-51,03 \text{ J}/(\text{kg K}) - 718,4 \text{ J}/(\text{kg K})} \\ \gamma &= 1,37 \end{aligned}$$

- Por otro lado, calculamos  $T_2^{po}$  mediante:

$$\begin{aligned} T_2^{po} &= T_0 - \Gamma_p h_{po} \frac{T_0}{T_0'} \\ T_2^{po} &= 298 \text{ K} - 9,28 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 703 \text{ m} \cdot \frac{298 \text{ K}}{296 \text{ K}} \\ T_2^{po} &= 291,4 \text{ K} \approx 291 \text{ K} \end{aligned}$$

- Por lo tanto,  $P_2^{po}$  será:

$$\begin{aligned} P_2^{po} &= 1013 \text{ hPa} \left( \frac{291,4 \text{ K}}{298 \text{ K}} \right)^{\frac{1,37}{0,37}} \\ P_2^{po} &= 932,4 \text{ hPa} \end{aligned}$$

39. Una masa de aire seco situada en el nivel 900 hPa tiene una temperatura de  $-3^\circ\text{C}$ . Suponiendo que evoluciona politrópicamente hasta los 700 hPa con una calor específico  $c = -0,03 \text{ cal}/(\text{g K})$ , determínese su densidad en el nivel superior.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos el índice politrópico para posteriormente calcular la temperatura en el nivel de presión de 700 hPa ( $T_2$ ):

$$\begin{aligned} \gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v}, \\ \gamma_p &= \frac{\left( \frac{-0,03 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} \right) - 1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{\left( \frac{-0,03 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{10^3 \text{ g}}{1 \text{ kg}} \right) - 718,4 \text{ J}/(\text{kg K})}. \\ \gamma_p &= 1,34. \end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $T_2$  aplicando una de las ecuaciones de Poisson para un proceso politrópico:

$$\begin{aligned}\frac{T_1^{\gamma_p}}{T_2^{\gamma_p}} &= \frac{P_1^{\gamma_p-1}}{P_2^{\gamma_p-1}}, \\ T_2 &= \left( \frac{P_2^{\gamma_p-1} \cdot T_1^{\gamma_p}}{P_1^{\gamma_p-1}} \right)^{\frac{1}{\gamma_p}}, \\ T_2 &= \left( \frac{700^{0,34} \text{ hPa} \cdot 270^{1,34} \text{ K}}{900^{0,34} \text{ hPa}} \right)^{\frac{1}{1,34}}, \\ T_2 &= 253,3 \text{ K} \approx 253 \text{ K}.\end{aligned}$$

- Así pues, en el nivel superior,  $T_2 = 253\text{K}$  y  $P_2 = 700\text{hPa}$ . Por lo tanto, la densidad ( $\rho$ ) vendrá dado por la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}P &= \rho r T, \\ \rho &= \frac{P}{r T}, \\ \rho &= \frac{70000 \text{ Pa}}{286,9 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 253 \text{ K}}, \\ \rho &= 0,96 \text{ kg}/\text{m}^3.\end{aligned}$$

40. Una masa de aire en superficie se calienta hasta alcanzar una temperatura de  $35^\circ\text{C}$ , mientras la temperatura de su entorno se mantiene a  $25^\circ\text{C}$ . Dicha masa asciende politrópicamente desde el nivel inicial (calentándose por radiación) hasta alcanzar el equilibrio en un estrato, 2000 m por encima. ¿Cuál será el índice de politropía si la temperatura de la atmósfera era, al paso por los 1000 m, de  $15^\circ\text{C}$ ?

*Solución:*

- En primer lugar calculamos  $\alpha$  mediante la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}T' &= T'_0 - \alpha z \\ \alpha &= \frac{T'_0 - T_0}{z} \\ \alpha &= \frac{298 \text{ K} - 288 \text{ K}}{1000 \text{ m}} \\ \alpha &= 0,01 \text{ K}/\text{m}\end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $\Gamma_p$  para la altura de equilibrio  $h_e = 2000\text{m}$  sabiendo que, en el nivel de equilibrio,  $T' = T$ . Así pues:

$$\begin{aligned}T'_0 - \alpha h_e &= T_0 - \frac{T_0}{T'_0} \Gamma_p h_e \\ \Gamma_p &= \frac{T_0 - T'_0 + \alpha h_e}{h_e(T_0/T'_0)} \\ \Gamma_p &= \frac{308 \text{ K} - 298 \text{ K} + 0,01 \text{ K}/\text{m} \cdot 2000 \text{ m}}{2000 \text{ m} \cdot (308 \text{ K}/298 \text{ K})} \\ \Gamma_p &= 1,45 \cdot 10^{-2} \text{ K}/\text{m}\end{aligned}$$

- Calculamos también el calor específico asociado a este proceso politrópico aplicando para ello el primer principio de la termodinámica para dicho proceso:

$$\begin{aligned}c \, dT &= c_p \, dT + g \, dz \\c &= c_p - \frac{g}{\Gamma_p} \\c &= 1005 \text{ J/(kg K)} - \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1,45 \cdot 10^{-2} \text{ K/m}} \\c &= 329,14 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

- Por último, procedemos a calcular el índice politrópico del proceso ( $\gamma_p$ ):

$$\begin{aligned}\gamma_p &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ \gamma_p &= \frac{329,14 \text{ J/(kg K)} - 1005 \text{ J/(kg K)}}{329,14 \text{ J/(kg K)} - 718,4 \text{ J/(kg K)}} \\ \gamma_p &= 1,74\end{aligned}$$

41. Una masa de aire tiene una presión de 1013 mb, una temperatura de 285 K y una proporción de mezcla de  $3 \text{ g} \cdot \text{kg}^{-1}$ . Calcúlese: (a) la humedad relativa, (b) la densidad de la masa de aire.

Dato:  $E(12^\circ\text{C})=14,01 \text{ mb}$ .

*Solución:*

- (a) Cálculo de la humedad relativa (h):

- En primer lugar calculamos la presión parcial de vapor (e) a partir de la proporción de mezcla (m):

$$\begin{aligned}m &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\ & \text{(ó de forma aproximada } m \approx \epsilon \frac{e}{P} \text{)} \\ e &= \frac{P m}{\epsilon + m} \\ e &= \frac{1013 \text{ mb} \cdot 3 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 3 \cdot 10^{-3}} \\ e &= 4,86 \text{ mb}\end{aligned}$$

- A continuación, procedemos a calcular h, de tal manera que:

$$\begin{aligned}h &= \frac{e}{E} 100 \\ h &= \frac{4,86 \text{ mb}}{14,01 \text{ mb}} \cdot 100 \\ h &= 35 \%\end{aligned}$$

(b) Cálculo de la densidad de la masa de aire húmedo ( $\bar{\rho}$ ):

- Para una masa de aire húmedo tenemos que  $P = \bar{\rho} \bar{r} T$ , así pues, calcularemos en primer lugar la humedad específica ( $q$ ) para así poder obtener  $\bar{r}$ :

$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$q = \frac{3 \cdot 10^{-3}}{3 \cdot 10^{-3} + 1}$$

$$q = 2,99 \cdot 10^{-3}$$

- Calculamos  $\bar{r}$  sabiendo que  $\bar{r} = r_a q + r_s (1 - q)$ :

$$\bar{r} = r_a q + r_s (1 - q)$$

$$\bar{r} = 459,8 \text{ J/(kg K)} \cdot 2,99 \cdot 10^{-3} + 286,9 \text{ J/(kg K)} (1 - 2,99 \cdot 10^{-3})$$

$$\bar{r} = 287,4 \text{ J/(kg K)}$$

- Por último calculamos  $\bar{\rho}$ :

$$\bar{\rho} = \frac{P}{\bar{r} T}$$

$$\bar{\rho} = \frac{101300 \text{ Pa}}{287,4 \text{ J/(kg K)} \cdot 285 \text{ K}}$$

$$\bar{\rho} = 1,24 \text{ kg/m}^3$$

42. Suponiendo una masa de aire saturada con una presión de 1000 mb y una temperatura de 14°C, y sabiendo además que la proporción de mezcla vale  $M=10,10$  g/kg, determínese la tensión de saturación que corresponde a esta proporción de mezcla saturante a las siguientes presiones: (a) 1000 mb; (b) 850 mb; (c) 700 mb; (d) 500 mb; (e) 300 mb.

*Solución:*

- Al ser una masa de aire saturada, la proporción de mezcla viene dada por la siguiente expresión:

$$M = \epsilon \frac{E}{P - E}$$

(a) Caso a:  $P = 1000$  mb

$$E = \frac{P M}{\epsilon + M}$$

$$E = \frac{1000 \text{ mb} \cdot 10,1 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 10,1 \cdot 10^{-3}}$$

$$E = 16,0 \text{ mb}$$

(b) Caso b:  $P = 850 \text{ mb}$

$$E = \frac{P M}{\epsilon + M}$$

$$E = \frac{850 \text{ mb} \cdot 10,1 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 10,1 \cdot 10^{-3}}$$

$$E = 13,6 \text{ mb}$$

(c) Caso c:  $P = 700 \text{ mb}$

$$E = \frac{P M}{\epsilon + M}$$

$$E = \frac{700 \text{ mb} \cdot 10,1 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 10,1 \cdot 10^{-3}}$$

$$E = 11,2 \text{ mb}$$

(d) Caso d:  $P = 500 \text{ mb}$

$$E = \frac{P M}{\epsilon + M}$$

$$E = \frac{500 \text{ mb} \cdot 10,1 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 10,1 \cdot 10^{-3}}$$

$$E = 8,0 \text{ mb}$$

(e) Caso e:  $P = 300 \text{ mb}$

$$E = \frac{P M}{\epsilon + M}$$

$$E = \frac{300 \text{ mb} \cdot 10,1 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 10,1 \cdot 10^{-3}}$$

$$E = 4,8 \text{ mb}$$

43. Calcule las constantes  $\bar{r}$  y  $\bar{c}_p$  de una masa de aire húmedo, sabiendo que la tensión de vapor es de 10 mb y la presión de 1005 mb. Determine también el gradiente adiabático,  $\bar{\Gamma}$ , de esta masa de aire.

*Solución:*

(a) Cálculo de  $\bar{r}$  y  $\bar{c}_p$ :

- En primer lugar calculamos la proporción de mezcla ( $m$ ) y la humedad específica ( $q$ ):

$$m = \epsilon \frac{e}{P - e}$$

$$m = 0,622 \cdot \frac{10 \text{ mb}}{1005 \text{ mb} - 10 \text{ mb}}$$

$$m = 6,25 \cdot 10^{-3}$$

$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$q = \frac{6,25 \cdot 10^{-3}}{6,25 \cdot 10^{-3} + 1}$$

$$q = 6,21 \cdot 10^{-3}$$

(nótese que  $q \approx m$ )

- A continuación calculamos  $\bar{r}$ :

$$\bar{r} = r_a q + r_s (1 - q)$$

$$\bar{r} = 459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 6,21 \cdot 10^{-3} + 286,9 \text{ J}/(\text{kg K}) (1 - 6,21 \cdot 10^{-3})$$

$$\bar{r} = 288 \text{ J}/(\text{kg K})$$

- Así pues,  $\bar{c}_p$  será:

$$\bar{c}_p = c_{pa} q + c_{ps} (1 - q)$$

$$\bar{c}_p = 1855,9 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 6,21 \cdot 10^{-3} + 1005 \text{ J}/(\text{kg K}) (1 - 6,21 \cdot 10^{-3})$$

$$\bar{c}_p = 1009,9 \text{ J}/(\text{kg K})$$

(b) Cálculo del gradiente adiabático ( $\bar{\Gamma}$ ):

- Teniendo en cuenta la definición de  $\bar{\Gamma}$ :

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{\bar{c}_p}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1009,9 \text{ J}/(\text{kg K})}$$

$$\bar{\Gamma} = 9,7 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

Como se observa  $\bar{\Gamma}$  (para aire húmedo) es menor que  $\Gamma$  (para aire seco).

44. Sabiendo que la presión atmosférica en una masa de aire es de 985 mb, que su temperatura es de 20°C y que su tensión de vapor tiene un valor de 18,2 mb, calcúlese la densidad del aire en los siguientes casos: (a) suponiéndolo totalmente seco, (b) en las condiciones reales de humedad.

*Solución:*

- (a) Si consideramos el aire totalmente seco, atenderemos a la expresión  $P = \rho r T$ :

$$\rho = \frac{P}{rT}$$

$$\rho = \frac{98500 \text{ Pa}}{286,9 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 293 \text{ K}}$$

$$\rho = 1,17 \text{ kg}/\text{m}^3$$

(b) Si el aire es húmedo, atenderemos a  $P = \bar{\rho} \bar{r} T$ .

- Calculamos en primer lugar la proporción de mezcla ( $m$ ) y la humedad específica ( $q$ ) para así obtener  $\bar{r}$ .

$$m = \epsilon \frac{e}{P - e}$$

$$m = 0,622 \cdot \frac{18,2 \text{ mb}}{985 \text{ mb} - 18,2 \text{ mb}}$$

$$m = 1,17 \cdot 10^{-2}$$

$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$q = \frac{1,17 \cdot 10^{-2}}{1,17 \cdot 10^{-2} + 1}$$

$$q = 1,16 \cdot 10^{-2} \text{ (nótese que } q \approx m)$$

$$\bar{r} = r_a q + r_s (1 - q)$$

$$\bar{r} = 459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 1,16 \cdot 10^{-2} + 286,9 \text{ J}/(\text{kg K}) (1 - 1,16 \cdot 10^{-2})$$

$$\bar{r} = 288,9 \text{ J}/(\text{kg K})$$

- Por lo tanto, la densidad del aire húmedo será:

$$\bar{\rho} = \frac{P}{\bar{r}T}$$

$$\bar{\rho} = \frac{98500 \text{ Pa}}{288,9 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 293 \text{ K}}$$

$$\bar{\rho} = 1,16 \text{ kg}/\text{m}^3$$

45. Una masa de aire húmedo a 850 mb de presión tiene una temperatura de 2°C y una humedad específica de 4 g./kg. Calcúlese: (a) tensión de vapor, (b) humedad relativa, (c) humedad absoluta y humedad absoluta saturante, (d) temperatura virtual.

Dato:  $E(2^\circ\text{C})=7,05 \text{ mb}$ .

*Solución:*

(a) Cálculo de la tensión de vapor (e):

- En primer lugar calculamos la proporción de mezcla ( $m$ ) a partir de la humedad específica ( $q$ ):



$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$m = \frac{q}{1 - q}$$

$$m = \frac{4 \cdot 10^{-3}}{1 - 4 \cdot 10^{-3}}$$

$$m = 4,02 \cdot 10^{-3}$$

- A continuación calculamos la tensión de vapor mediante la siguiente expresión:

$$m = \epsilon \frac{e}{P - e}$$

$$e = \frac{mP}{\epsilon + m}$$

$$e = \frac{4,02 \cdot 10^{-3} \cdot 850 \text{ mb}}{0,622 + 4,02 \cdot 10^{-3}}$$

$$e = 5,46 \text{ mb}$$

(b) Cálculo de la humedad relativa (h):

- La humedad relativa será la siguiente:

$$h = \frac{e}{E} \cdot 100$$

$$h = \frac{5,46 \text{ mb}}{7,05 \text{ mb}} \cdot 100$$

$$h = 77,5 \%$$

(c) Cálculo de la humedad absoluta,  $a$ , y la humedad absoluta saturante,  $A$ :

- La humedad absoluta,  $a$ , se obtendrá a partir de:

$$e = a r_a T$$

$$a = \frac{e}{r_a T}$$

$$a = \frac{546 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 275 \text{ K}}$$

$$a = 4,3 \text{ g}/\text{m}^3$$

- La humedad absoluta saturante,  $A$ , se obtiene a partir de:

$$E = A r_a T$$

$$A = \frac{E}{r_a T}$$

$$A = \frac{705 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 275 \text{ K}}$$

$$A = 5,6 \text{ g}/\text{m}^3$$

(d) La temperatura virtual ( $T_v$ ) se calcula atendiendo a la siguiente expresión:

$$\begin{aligned} T_v r_s &= T \bar{r} \\ T_v &= \left( \frac{3}{5} q + 1 \right) T \\ T_v &= \left( \frac{3}{5} \cdot 4 \cdot 10^{-3} + 1 \right) 275 \text{ K} \\ T_v &= 275,7 \text{ K} \end{aligned}$$

46. Calcule la constante  $\bar{r}$  y el calor específico de una masa de aire húmedo,  $\bar{c}_p$ , sabiendo que su temperatura es de  $22^\circ\text{C}$ , su humedad relativa del 70 % y su presión de 1010 mb. Determine también la temperatura virtual y la humedad absoluta.

Dato:  $E(22^\circ\text{C})=26,44 \text{ mb}$ .

*Solución:*

- Para empezar calculamos la presión de vapor,  $e$ , a partir de la humedad relativa,  $h$ , y de la tensión de saturación:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{h \cdot E}{100} \\ e &= \frac{70 \cdot 26,44 \text{ mb}}{100} \\ e &= 18,51 \text{ mb} \end{aligned}$$

(a) Cálculo de la constante  $\bar{r}$ :

- En primer lugar calculamos la proporción de mezcla,  $m$ :

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \cdot \frac{e}{P - e} \\ m &= 0622 \cdot \frac{1851 \text{ Pa}}{101000 \text{ Pa} - 1851 \text{ Pa}} \\ m &= 1,16 \cdot 10^{-2} \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la humedad específica,  $q$ :

$$\begin{aligned} q &= \frac{m}{m + 1} \\ q &= \frac{1,16 \cdot 10^{-2}}{1,16 \cdot 10^{-2} + 1} \\ q &= 1,15 \cdot 10^{-2} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, la constante  $\bar{r}$  será:

$$\begin{aligned}\bar{r} &= r_a q + r_s (1 - q) \\ \bar{r} &= 459,8 \text{ J/(kg K)} \cdot 1,15 \cdot 10^{-2} + 286,9 \text{ J/(kg K)} \cdot (1 - 1,15 \cdot 10^{-2}) \\ \bar{r} &= 288,9 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

(b) Cálculo del calor específico de la masa de aire húmedo,  $\bar{c}_p$ :

- El calor específico de una masa de aire húmedo viene dado por la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\bar{c}_p &= c_{pa} q + c_{ps}(1 - q) \\ \bar{c}_p &= 1885,9 \text{ J/(kg K)} \cdot 1,15 \cdot 10^{-2} + 1005 \text{ J/(kg K)} \cdot (1 - 1,15 \cdot 10^{-2}) \\ \bar{c}_p &= 1015 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

(c) Cálculo de la temperatura virtual,  $T_v$ , de esta masa de aire:

- La temperatura virtual vendrá dada por:

$$\begin{aligned}T_v &= \left( \frac{3}{5} q + 1 \right) T \\ T_v &= \left( \frac{3}{5} \cdot 1,15 \cdot 10^{-2} + 1 \right) \cdot 295 \text{ K} \\ T_v &= 297 \text{ K}\end{aligned}$$

(d) Cálculo de la humedad absoluta,  $a$ :

- La humedad absoluta,  $a$ , será la siguiente:

$$\begin{aligned}a &= \frac{e}{r_a T} \\ a &= \frac{1851 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J/(kg K)} \cdot 295 \text{ K}} \\ a &= 1,36 \cdot 10^{-2} \text{ kg/m}^3\end{aligned}$$

47. Una masa de aire húmedo tiene una humedad relativa del 90%, una presión de 1015 mb y una temperatura de 20°C. Calcúlese el gradiente adiabático de dicha masa de aire.

Dato:  $E(20^\circ\text{C})=23,48 \text{ mb}$ .

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la presión de vapor,  $e$ , a partir de la humedad relativa,  $h$ :

$$\begin{aligned}
 h &= \frac{e}{E} 100 \\
 e &= \frac{E h}{100} \\
 e &= \frac{23,48 \text{ mb} \cdot 90}{100} \\
 e &= 21,13 \text{ mb}
 \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la proporción de mezcla,  $m$ , y la humedad específica,  $q$ , de esa masa de aire:

$$\begin{aligned}
 m &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\
 m &= 0,622 \cdot \frac{2113 \text{ Pa}}{101500 \text{ Pa} - 2113 \text{ Pa}} \\
 m &= 1,32 \cdot 10^{-2}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 q &= \frac{m}{m + 1} \\
 q &= \frac{1,32 \cdot 10^{-2}}{1,32 \cdot 10^{-2} + 1} \\
 q &= 1,30 \cdot 10^{-2}
 \end{aligned}$$

- Una vez obtenidas  $m$  y  $q$ , podemos calcular el calor específico,  $\bar{c}_p$ :

$$\begin{aligned}
 \bar{c}_p &= c_{pa} q + c_{ps} (1 - q) \\
 \bar{c}_p &= 1855,9 \text{ J/(kg K)} \cdot 1,30 \cdot 10^{-2} + 1005 \text{ J/(kg K)} (1 - 1,32 \cdot 10^{-2}) \\
 \bar{c}_p &= 1016 \text{ J/(kg K)}
 \end{aligned}$$

- Por último, teniendo en cuenta la definición del gradiente adiabático,  $\bar{\Gamma}$ :

$$\begin{aligned}
 \bar{\Gamma} &= \frac{g}{\bar{c}_p} \\
 \bar{\Gamma} &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1016 \text{ J/(kg K)}} \\
 \bar{\Gamma} &= 9,65 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}
 \end{aligned}$$

48. Sabiendo que la temperatura es de  $6^\circ\text{C}$  y que la humedad relativa es del 50 %, determínese:

- La humedad absoluta y la humedad absoluta saturante.
- La proporción de mezcla y la humedad específica.

Datos:  $P = 1010 \text{ mb}$ ,  $E(6^\circ\text{C}) = 9,35 \text{ mb}$ .

*Solución:*

- Cálculo de la humedad absoluta,  $a$ , y la humedad absoluta saturante,  $A$

- En primer lugar calculamos la presión de vapor,  $e$ :

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{h E}{100} \\ e &= \frac{50 \cdot 9,35 \text{ mb}}{100} \\ e &= 4,68 \text{ mb} \end{aligned}$$

- La humedad absoluta,  $a$ , vendrá dada por:

$$\begin{aligned} a &= \frac{e}{r_a T} \\ a &= \frac{468 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 279 \text{ K}} \\ a &= 3,64 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \end{aligned}$$

- La humedad absoluta saturante,  $A$ , será:

$$\begin{aligned} A &= \frac{E}{r_a T} \\ A &= \frac{935 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 279 \text{ K}} \\ A &= 7,29 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \end{aligned}$$

(b) Cálculo de la proporción de mezcla,  $m$ , y de la humedad específica,  $q$ ,

- La proporción de mezcla será:

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \cdot \frac{e}{P - e} \\ m &= 0,622 \cdot \frac{468 \text{ Pa}}{101000 \text{ Pa} - 468 \text{ Pa}} \\ m &= 2,9 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- La humedad específica será la siguiente:

$$\begin{aligned} q &= \frac{m}{m + 1} \\ q &= \frac{2,9 \cdot 10^{-3}}{2,9 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q &= 2,89 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$


---

49. Se tienen las siguientes observaciones en superficie: presión 1013 mb, temperatura 15°C y proporción de mezcla  $5,11 \cdot 10^{-3}$ . Calcule a partir de estos datos: (a) la humedad específica; (b) la humedad relativa; (c) la humedad absoluta.

Dato:  $E(15^\circ\text{C})=17,04 \text{ mb}$ .

*Solución:*

- (a) Cálculo de la humedad específica,  $q$ :

- La humedad específica es la siguiente:

$$\begin{aligned} q &= \frac{m}{m + 1} \\ q &= \frac{5,11 \cdot 10^{-3}}{5,11 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q &= 5,08 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- (b) Cálculo de la humedad relativa,  $h$ :

- En primer lugar calculamos la presión de vapor,  $e$ , a partir de la proporción de mezcla,  $m$ :

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \cdot \frac{e}{P - e} \\ e &= \frac{P m}{\epsilon + m} \\ e &= \frac{101300 \text{ Pa} \cdot 5,11 \cdot 10^{-3}}{0,622 + 5,11 \cdot 10^{-3}} \\ e &= 825,4 \text{ Pa} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, la humedad relativa vendrá dada por:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} \cdot 100 \\ h &= \frac{825,4 \text{ Pa}}{1704 \text{ Pa}} \cdot 100 \\ h &= 49\% \end{aligned}$$

- (c) Cálculo de la humedad absoluta,  $a$ :

- La humedad absoluta vendrá dada por:

$$\begin{aligned} a &= \frac{e}{r_a T} \\ a &= \frac{825,4 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 288 \text{ K}} \\ a &= 6,4 \cdot 10^{-3} \text{ kg}/\text{m}^3 \end{aligned}$$


---

50. Una masa de aire tiene una temperatura de  $12^{\circ}\text{C}$ , una presión de 1020 mb y una humedad relativa del 75 %. Si  $E(12^{\circ}\text{C})=14,01$  mb, calcúlese: (a) la proporción de mezcla; (b) la humedad específica; (c) la humedad absoluta.

*Solución:*

- Calculamos en primer lugar la presión de vapor,  $e$ , a partir de la humedad relativa:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{E h}{100} \\ e &= \frac{14,01 \text{ mb} \cdot 75}{100} \\ e &= 10,51 \text{ mb} \end{aligned}$$

- (a) Cálculo de la proporción de mezcla,  $m$ :

- La proporción de mezcla vendrá dada por:

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \cdot \frac{e}{P - e} \\ m &= 0,622 \cdot \frac{1051 \text{ Pa}}{102000 \text{ Pa} - 1051 \text{ Pa}} \\ m &= 6,48 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- (b) Cálculo de la humedad específica,  $q$ ,

$$\begin{aligned} q &= \frac{m}{m + 1} \\ q &= \frac{6,48 \cdot 10^{-3}}{6,48 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q &= 6,42 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- (c) Cálculo de la humedad absoluta,  $a$ :

$$\begin{aligned} a &= \frac{e}{r_a \cdot T} \\ a &= \frac{1051 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 285 \text{ K}} \\ a &= 8,0 \cdot 10^{-3} \text{ kg}/\text{m}^3 \end{aligned}$$

51. Sabiendo que una masa de aire húmedo tiene una humedad absoluta de  $8 \text{ g m}^{-3}$ , una temperatura de  $15^{\circ}\text{C}$  y una presión de 1005 mb, calcúlese: (a) la humedad relativa; (b) la humedad específica; (c) la temperatura virtual.

Dato:  $E(15^{\circ}\text{C})=17,04$  mb.

*Solución:*

(a) Cálculo de la humedad relativa ( $h$ ):

- En primer lugar, calculamos la presión de vapor,  $e$ , a partir de la humedad absoluta:

$$\begin{aligned} a &= \frac{e}{r_a T} \\ e &= a r_a T \\ e &= 8 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \cdot 459,8 \text{ J/(kg K)} \cdot 288 \text{ K} \\ e &= 1059,4 \text{ Pa} = 10,59 \text{ hPa} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, la humedad relativa será la siguiente:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} \cdot 100 \\ h &= \frac{1059,4 \text{ Pa}}{1704 \text{ Pa}} \cdot 100 \\ h &= 62 \% \end{aligned}$$

(b) Cálculo de la humedad específica,  $q$ :

- En primer lugar calculamos la proporción de mezcla,  $m$ ,

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\ m &= 0,622 \cdot \frac{1059,4 \text{ Pa}}{100500 \text{ Pa} - 1059,4 \text{ Pa}} \\ m &= 6,6 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, la humedad específica será aproximadamente igual a ésta. Si la calculamos:

$$\begin{aligned} q &= \frac{m}{m + 1} \\ q &= \frac{6,6 \cdot 10^{-3}}{6,6 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q &= 6,58 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

(c) Cálculo de la temperatura virtual,  $T_v$ ,

$$\begin{aligned} T_v r_s &= T \bar{r} \\ T_v &= \left( \frac{3}{5} q + 1 \right) T \\ T_v &= \left( \frac{3}{5} \cdot 6,58 \cdot 10^{-3} + 1 \right) 288 \text{ K} \\ T_v &= 289,2 \text{ K} \end{aligned}$$


---



52. Calcúlese la humedad absoluta de una masa de aire húmedo sabiendo que la temperatura virtual es de 30°C, la temperatura es de 28°C y la presión es de 1013 mb.

*Solución:*

- La humedad absoluta viene definida por la siguiente expresión:

$$a = \frac{e}{r_a \cdot T}$$

- Es necesario conocer la presión de vapor,  $e$ , para lo cual calcularemos en primer lugar la humedad específica,  $q$ , a partir de la temperatura virtual,  $T_v$  así como la proporción de mezcla,  $m$ .

$$\begin{aligned} T_v r_s &= T \bar{r} \\ T_v &= \left( \frac{3}{5} q + 1 \right) T \\ q &= \frac{5}{3} \frac{T_v - T}{T} \\ q &= \frac{5}{3} \cdot \frac{303 \text{ K} - 301 \text{ K}}{301 \text{ K}} \\ q &= 1,11 \cdot 10^{-2} \\ q &= \frac{m}{m + 1} \\ m &= \frac{q}{1 - q} \\ m &= \frac{1,117 \cdot 10^{-2}}{1 - 1,107 \cdot 10^{-2}} \\ m &= 1,11 \cdot 10^{-2} \end{aligned}$$

- A continuación, calculamos la presión de vapor  $e$ ,

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \cdot \frac{e}{P - e} \\ e &= \frac{mP}{\epsilon + m} \\ e &= \frac{1,11 \cdot 10^{-2} \cdot 101300 \text{ Pa}}{0,622 + 1,112 \cdot 10^{-2}} \\ e &= 1780 \text{ Pa} = 17,80 \text{ hPa} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, la humedad absoluta será:

$$\begin{aligned} a &= \frac{e}{r_a T} \\ a &= \frac{1780 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 301 \text{ K}} \\ a &= 13 \cdot 10^{-3} \text{ kg}/\text{m}^3 \end{aligned}$$


---

53. Calcúlese la densidad del vapor de agua de una muestra de aire húmedo sabiendo que la temperatura del aire húmedo es  $T = 4^\circ\text{C}$  y la humedad relativa del 40 %. Dato:  $E(4^\circ\text{C})=8,1$  mb.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la presión de vapor,  $e$  asociada a esta masa de aire húmedo:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{h E}{100} \\ e &= \frac{40 \cdot 8,1 \text{ mb}}{100} \\ e &= 3,24 \text{ mb} \end{aligned}$$

- La densidad de vapor del agua, es decir su humedad absoluta, será por tanto:

$$\begin{aligned} a &= \frac{e}{r_a T} \\ a &= \frac{324 \text{ Pa}}{459,8 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 277 \text{ K}} \\ a &= 2,5 \cdot 10^{-3} \text{ kg}/\text{m}^3 \end{aligned}$$

54. En el nivel de presión  $P = 1024$  hPa, la temperatura atmosférica es de  $21^\circ\text{C}$ . En ese punto, calentamos una masa de aire hasta una temperatura  $T = 25^\circ\text{C}$ , dejándola evolucionar politrópicamente (con  $c = -0,01$  cal/(g  $^\circ\text{C}$ )) hasta alcanzar de nuevo el equilibrio en el nivel de presión  $P = 752,4$  hPa, 2700 m por encima del nivel inicial. Determínese a) la humedad específica del aire, supuesta constante entre los dos niveles, b) el calor específico de la mezcla y c) la presión parcial de vapor de agua para los dos niveles.

*Solución:*

(a) Cálculo del calor específico de la mezcla,  $\bar{c}_p$ :

- Calculamos en primer lugar la temperatura de equilibrio aplicando una de las ecuaciones de Poisson para un proceso politrópico.

$$\begin{aligned} \gamma &= \frac{c - c_p}{c - c_v} \\ \gamma &= \frac{\left( \frac{-0,01 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{1000 \text{ g}}{1 \text{ kg}} - 1005 \right)}{\left( \frac{-0,01 \text{ cal}}{\text{g K}} \cdot \frac{4,18 \text{ J}}{1 \text{ cal}} \cdot \frac{1000 \text{ g}}{1 \text{ kg}} - 718 \right)} \\ \gamma &= 1,38 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\frac{T_0^\gamma}{T_1^\gamma} &= \frac{P_0^{\gamma-1}}{P_1^{\gamma-1}} \\ T_1 &= T_0 \left( \frac{P_1}{P_0} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_1 &= 298 \text{ K} \left( \frac{752,4 \text{ hPa}}{1024 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,38-1}{1,38}} \\ T_1 &= 273,75 \text{ K}\end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $\bar{\Gamma}_p$  a partir de las condiciones para la altura de equilibrio,

$$\begin{aligned}T_0 - \bar{\Gamma}_p \cdot z \cdot \frac{T_0}{T_0'} &= T_1 = 273,75 \text{ K} \\ \bar{\Gamma}_p &= \frac{T_0'(T_0 - T_1)}{T_0 z} \\ \bar{\Gamma}_p &= 8,86 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}\end{aligned}$$

- Conociendo  $\bar{\Gamma}_p$  podemos calcular  $\bar{c}_p$

$$\begin{aligned}\bar{\Gamma}_p &= \frac{g}{\bar{c}_p - c} \\ \bar{c}_p &= \frac{g}{\bar{\Gamma}_p} + c \\ \bar{c}_p &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{8,86 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} - 41,8 \text{ J/(kg K)} \\ \bar{c}_p &= 1064 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

(b) Cálculo de la humedad específica del aire (q):

- Despejamos q de la expresión de  $\bar{c}_p$ :

$$\begin{aligned}\bar{c}_p &= c_{pa} q + c_{ps} (1 - q) \\ q &= \frac{\bar{c}_p - c_{ps}}{c_{pa} - c_{ps}} \\ q &= \frac{1064 \text{ J/(kg K)} - 1005 \text{ J/(kg K)}}{1855 \text{ J/(kg K)} - 1005 \text{ J/(kg K)}} \\ q &= 0,07\end{aligned}$$

(c) Cálculo de la presión parcial en los dos niveles,  $e_0$  y  $e_1$ :

- Calculamos en primer lugar la proporción de mezcla,  $m$ , que es constante durante todo el ascenso:

$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$m = \frac{q}{1 - q}$$

$$m = \frac{0,07}{1 - 0,07}$$

$$m = 0,075$$

- Para finalizar, obtenemos  $e$  de la expresión de la proporción de mezcla:

$$m = \epsilon \cdot \frac{e}{P - e}$$

$$e = \frac{m \cdot P}{\epsilon + m}$$

$$e_0 = \frac{m \cdot P_0}{\epsilon + m} = \frac{0,075 \cdot 1024 \text{ hPa}}{0,622 + 0,075}$$

$$e_0 = 110,2 \text{ hPa}$$

$$e_1 = \frac{m \cdot P_1}{\epsilon + m} = \frac{0,075 \cdot 752,4 \text{ hPa}}{0,622 + 0,075}$$

$$e_1 = 81,0 \text{ hPa}$$

55. Determinése la temperatura virtual del aire a 3000 m de altura sobre la superficie del mar, sabiendo que a nivel del mar  $T_0 = 10^\circ\text{C}$  y el gradiente vertical de temperatura  $\alpha = 0,6^\circ\text{C}/100 \text{ m}$ . Considere que a 3000 m la tensión de vapor es 1,12 mb menor que la tensión de saturación.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la temperatura del aire a los 3000 m de altura:

$$T = T_0 - \alpha z$$

$$T = 283 \text{ K} - 0,006 \text{ K/m} \cdot 3000 \text{ m}$$

$$T = 265 \text{ K}$$

- A continuación calculamos la tensión de saturación del vapor de agua para dicha temperatura, utilizando la fórmula de Magnus:

$$E(T^\circ\text{C}) = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 T^\circ\text{C}}{234,07 + T}} \text{ hPa}$$

$$E(-8^\circ\text{C}) = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot (-8^\circ\text{C})}{234,07 - 8^\circ\text{C}}} \text{ hPa}$$

$$E(-8^\circ\text{C}) = 3,32 \text{ hPa}$$

- Por lo tanto, la presión parcial del vapor de agua,  $e$ , será:

$$e = E - 1,12 \text{ hPa}$$

$$e = 3,32 \text{ hPa} - 1,12 \text{ hPa}$$

$$e = 2,20 \text{ hPa}$$

- Calculamos la proporción de mezcla,  $m$ , y posteriormente la humedad específica,  $q$ :

$$m = \epsilon \cdot \frac{e}{P - e}$$

$$m = 0,622 \cdot \frac{2,20 \text{ hPa}}{700 \text{ hPa} - 2,20 \text{ hPa}}$$

$$m = 1,96 \cdot 10^{-3}$$

$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$q = \frac{1,96 \cdot 10^{-3}}{1,96 \cdot 10^{-3} + 1}$$

$$q = 1,95 \cdot 10^{-3}$$

- Ya estamos en disposición de calcular la temperatura virtual, la cual vendrá dada por la siguiente expresión:

$$T_v = \left( \frac{3}{5} q + 1 \right) T$$

$$T_v = \left( \frac{3}{5} \cdot 1,95 \cdot 10^{-3} + 1 \right) 265 \text{ K}$$

$$T_v = 265,3 \text{ K} = -7,7^\circ \text{C}$$

56. Para una atmósfera que contiene un 2% (en volumen) de vapor de agua, calcúlese el valor de  $\bar{\gamma}$  y de  $\bar{\Gamma}$ .

*Solución:*

- Por definición, que la proporción de vapor de agua sea del 2% en volumen significa que,

$$\frac{V_a}{V_T} = 0,02$$

donde  $V_a$  es el volumen de vapor de agua y  $V_T$  es el volumen total. Se considera en tdo momento que ambas especies se encuentran a idéntica presión.

(a) Cálculo de  $\bar{\gamma}$ :

- La ecuación general de los gases ideales es  $P = \rho r T$ . De esta manera, para la masa de aire y para el vapor la agua, dicha expresión será (de nuevo por definición):

$$P = \frac{m_T}{V_T} \bar{r} T \rightarrow P V_T = m_T \bar{r} T \text{ (para la masa de aire)}$$

$$P = \frac{m_a}{V_a} r_a T \rightarrow P V_a = m_a r_a T \text{ (para el vapor de agua)}$$

- Al dividir ambas expresiones, nos quedaría la siguiente expresión:

$$\frac{V_a}{V_T} = q \frac{r_a}{\bar{r}}$$

$$\frac{V_a}{V_T} = q \frac{r_a}{r_a q + r_s(1 - q)}$$

- Despejamos la humedad específica y obtenemos su valor:

$$q = \frac{V_a r}{V_T r_a + V_a r - V_a r_a}$$

$$q = \frac{0,02 \text{ m}^3 \cdot 287 \text{ J}/(\text{kg K})}{1 \text{ m}^3 \cdot 461 \text{ J}/(\text{kg K}) + 0,02 \text{ m}^3 \cdot 287 \text{ J}/(\text{kg K}) - 0,02 \text{ m}^3 \cdot 461 \text{ J}/(\text{kg K})}$$

$$q = 0,0125$$

- Ya podemos calcular  $\bar{\gamma}$ :

$$\bar{\gamma} = \frac{\bar{c}_p}{\bar{c}_v}$$

$$\bar{\gamma} = \frac{c_{pa} q + c_{ps}(1 - q)}{c_{va} q + c_{vs}(1 - q)}$$

$$\bar{\gamma} = \frac{1860 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 0,0125 + 1005 \text{ J}/(\text{kg K})(1 - 0,0125)}{1395,2 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 0,0125 + 718 \text{ J}/(\text{kg K})(1 - 0,0125)}$$

$$\bar{\gamma} = 1,398,$$

donde hemos usado la relación  $c_p = c_v + r$ .

(b) Cálculo de  $\bar{\Gamma}$ :

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{\bar{c}_p}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{c_{pa} \cdot q + c_{ps}(1 - q)}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1860 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 0,0125 + 1005 \text{ J}/(\text{kg K})(1 - 0,0125)}$$

$$\bar{\Gamma} = 9,65 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

57. ¿Cómo influye la humedad en la estabilidad de la estratificación?. Razona cuál de los siguientes estados de la atmósfera a una altura dada  $z = 0$  sería más estable:

(Un estado atmosférico se dice **más estable** que otro cuando la oposición que ofrece a desplazamientos verticales de masas de aire es mayor que la de ese otro. Hágase la hipótesis de linealidad del gradiente vertical de temperatura. Datos:  $c_p(\text{va})/c_p(\text{as}) = 1,85$ .)

- (a) Se tiene que en el nivel de referencia  $T(0) = 23^\circ\text{C}$ , a una altura  $z = 100\text{ m}$ ,  $T(100) = 22,2^\circ\text{C}$ ; la humedad específica es  $q = 0,3$ .
- (b) Se tiene que en el nivel de referencia  $T(0) = 33^\circ\text{C}$ , a una altura  $z = 100\text{ m}$ ,  $T(100) = 32,2^\circ\text{C}$ ; la humedad específica es  $q = 0,1$ .
- (c) Se tiene que en el nivel de referencia  $T(0) = 23^\circ\text{C}$ , a una altura  $z = 100\text{ m}$ ,  $T(100) = 22,2^\circ\text{C}$ ; la humedad específica es  $q = 0,01$ .

*Solución:*

Para cuantificar la estabilidad de una masa de aire debe emplearse la definición de índice de estabilidad:

$$\eta = g \frac{\bar{\Gamma} - \alpha}{T}$$

- (a) Caso a:  $T(0) = 23^\circ\text{C}$ ;  $z = 100\text{m}$ ;  $T(100) = 22,2^\circ\text{C}$  y  $q = 0,3$ .

- En primer lugar, calculamos  $\alpha$  a partir de la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\alpha &= \frac{T'_0 - T'}{z} \\ \alpha &= \frac{296\text{ K} - 295,2\text{ K}}{100\text{ m}} \\ \alpha &= 0,008\text{ K/m}\end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $\bar{\Gamma}$ :

$$\begin{aligned}\bar{\Gamma} &= \frac{g}{c_p} \\ \bar{\Gamma} &= \frac{g}{c_{pa}q + c_{ps}(1 - q)} \\ \bar{\Gamma} &= \frac{9,8\text{ m/s}^2}{1860\text{ J/(kg K)} \cdot 0,3 + 1005\text{ J/(kg K)}(1 - 0,3)} \\ \bar{\Gamma} &= 7,7 \cdot 10^{-3}\text{ K/m}\end{aligned}$$

- Como  $\alpha > \bar{\Gamma}$ , la atmósfera se encuentra en situación de inestabilidad.
- El índice de estabilidad será:

$$\eta = 9,8\text{ m/s}^2 \frac{(7,7 \cdot 10^{-3} - 8 \cdot 10^{-3})\text{K/m}}{296\text{K}} = -9,9 \cdot 10^{-6}\text{ s}^{-2}$$

- (b) Caso b:  $T(0) = 33^\circ\text{C}$ ;  $z = 100\text{m}$ ;  $T(100) = 32,2^\circ\text{C}$  y  $q = 0,1$ .

- En primer lugar, calculamos  $\alpha$  a partir de la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\alpha &= \frac{T'_0 - T'}{z} \\ \alpha &= \frac{306\text{ K} - 305,2\text{ K}}{100\text{ m}} \\ \alpha &= 0,008\text{ K/m}\end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $\bar{\Gamma}$ :

$$\begin{aligned}\bar{\Gamma} &= \frac{g}{c_p} \\ \bar{\Gamma} &= \frac{g}{c_{pa} q + c_{ps}(1 - q)} \\ \bar{\Gamma} &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1860 \text{ J/(kg K)} \cdot 0,1 + 1005 \text{ J/(kg K)}(1 - 0,1)} \\ \bar{\Gamma} &= 8,98 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}\end{aligned}$$

- Como  $\bar{\Gamma} > \alpha$ , la atmósfera se encuentra en situación de estabilidad.
- El índice de estabilidad será:

$$\eta = 9,8 \text{ m/s}^2 \frac{(8,98 \cdot 10^{-3} - 8 \cdot 10^{-3}) \text{ K/m}}{306 \text{ K}} = 3,14 \cdot 10^{-5} \text{ s}^{-2}$$

(c) Caso C:  $T(0) = 23^\circ\text{C}$ ;  $z = 100\text{m}$ ;  $T(100) = 22,2^\circ\text{C}$  y  $q = 0,01$ .

- En primer lugar, calculamos  $\alpha$  a partir de la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\alpha &= \frac{T'_0 - T'}{z} \\ \alpha &= \frac{296 \text{ K} - 295,2 \text{ K}}{100 \text{ m}} \\ \alpha &= 0,008 \text{ K/m}\end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $\bar{\Gamma}$ :

$$\begin{aligned}\bar{\Gamma} &= \frac{g}{c_p} \\ \bar{\Gamma} &= \frac{g}{c_{pa} q + c_{ps}(1 - q)} \\ \bar{\Gamma} &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1860 \text{ J/(kg K)} \cdot 0,01 + 1005 \text{ J/(kg K)}(1 - 0,01)} \\ \bar{\Gamma} &= 9,6 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}\end{aligned}$$

- La atmósfera se encuentra en situación de estabilidad.
- El índice de estabilidad será:

$$\eta = 9,8 \text{ m/s}^2 \frac{(9,2 \cdot 10^{-3} - 8 \cdot 10^{-3}) \text{ K/m}}{296 \text{ K}} = 5,30 \cdot 10^{-6} \text{ s}^{-2}$$

CONCLUSIÓN: Atendiendo al valor del índice de estabilidad, la situación (c) es más estable que la (b) y ésta más que la situación (a). Ello se debe a la relación entre la humedad específica y la estabilidad de estratificación; es decir, cuanto menor es la humedad específica, mayor es  $\bar{\Gamma}$  y por lo tanto, mayor es la estabilidad.



58. Calcúlese el coeficiente de enfriamiento adiabático del aire húmedo si la presión es de 900 mb, la humedad relativa es  $h = 80\%$  y  $T = 300\text{ K}$ .

Dato:  $E(300\text{ K}) = 26,6\text{ mmHg}$ .

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la presión parcial del vapor de agua a partir de la humedad relativa:

$$h = \frac{e}{E} 100$$

$$e = \frac{h E}{100}$$

$$e = \frac{80 \cdot \left( 26,6\text{ mmHg} \cdot \frac{1\text{ atm}}{760\text{ mmHg}} \cdot \frac{1013,25\text{ mb}}{1\text{ atm}} \right)}{100}$$

$$e = 28,4\text{ mb}$$

- A continuación calculamos la proporción de mezcla ( $m$ ) y la humedad específica ( $q$ ):

$$m = \epsilon \frac{e}{P - e}$$

$$m = 0,622 \cdot \frac{28,4\text{ mb}}{900\text{ mb} - 28,4\text{ mb}}$$

$$m = 0,020$$

$$q = \frac{m}{m + 1}$$

$$q = \frac{0,020}{0,020 + 1}$$

$$q = 0,019$$

- Por último, procedemos a realizar el cálculo de  $\bar{\Gamma}$ , el cual resulta de la aplicación del primer principio de la termodinámica:

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{c_p}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{c_{pa} q + c_{ps} (1 - q)}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{9,8\text{ m/s}^2}{1860\text{ J/(kg K)} \cdot 0,019 + 1005\text{ J/(kg K)} (1 - 0,019)}$$

$$\bar{\Gamma} = 9,6 \cdot 10^{-3}\text{ K/m}$$



## Capítulo 3

# Termodinámica del aire saturado

### 3.1. Fórmulas de interés

#### 3.1.1. Humedad relativa

El índice de humedad que mejor caracteriza el estado de la atmósfera en procesos de condensación es la *humedad relativa*,

$$h = 100 \frac{e}{E(T)}, \quad (3.1)$$

donde  $e$  es la presión parcial de vapor de agua y  $E(T)$  es la tensión de saturación del vapor de agua a la temperatura  $T$ . La ley de Dalton nos dirá que esa tensión de saturación equivale a la presión parcial máxima de vapor de agua, antes de que se inicie la condensación, que admitirá cualquier mezcla de gases, supuestos ideales, como el aire atmosférico.

En términos de la humedad absoluta,  $a$  (definida como masa de vapor de agua por unidad de volumen) o de la proporción de mezcla,  $m$ , se tendrá:

$$h = 100 \frac{m}{M(T, P)} = 100 \frac{a}{A(T, P)}, \quad (3.2)$$

donde  $M(T, P)$  y  $A(T, P)$  serán, respectivamente, las proporciones de mezcla y humedades absolutas *saturantes*.

#### 3.1.2. Ecuación de Clausius-Clapeyron

La variación con la temperatura de la *tensión de saturación* viene dada por la ecuación de **Clausius-Clapeyron**

$$\frac{dE}{dT} = \frac{LE}{r_a T^2}, \quad (3.3)$$

donde  $L = 2500 \text{ J/g} = 600 \text{ cal/g}$ . Si se integra dicha ecuación,

$$\ln \frac{E}{E_0} = \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T} \right) \Rightarrow \ln \frac{h}{h_0} = \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T} - \frac{1}{T_0} \right), \quad (3.4)$$

puede determinarse la *temperatura de rocío*,  $T_r$ ,

$$T_r = \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}}, \quad (3.5)$$

que se define como la temperatura hasta la que hay que enfriar isobáricamente el aire para que se inicie la condensación del vapor de agua.

La ecuación de **Clausius-Clapeyron**, aunque teóricamente fundamentada, es desafortunadamente una buena aproximación sólo para pequeñas variaciones de temperatura. En cambio, la *fórmula de Magnus*,

$$E(T) = 6,1 \times 10^{\frac{7,45T(^{\circ}\text{C})}{234,07 + T(^{\circ}\text{C})}} \text{ (hPa) ,} \quad (3.6)$$

es una expresión puramente empírica pero que proporciona una buena aproximación a la tensión de saturación del vapor de agua en un amplio rango de temperaturas.

### 3.1.3. Elevación adiabática

Usando de nuevo el **primer principio de la Termodinámica** y la ecuación de **Claussius-Clapeyron**, obtendremos:

$$\frac{dh}{h} = \frac{de}{e} - \frac{dE}{E} \quad \Rightarrow \quad \frac{dh}{dT} = \frac{h}{T} \left( \frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{L}{r_a T} \right) . \quad (3.7)$$

Ecuación que expresa la variación de la humedad relativa de una masa de aire a lo largo de un proceso de elevación adiabática en la atmósfera.

Mediante la integración exacta de (3.7) obtenemos

$$\ln \frac{h}{h_0} = \frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} \ln \frac{T}{T_0} + \frac{\epsilon L}{r_s} \left( \frac{1}{T} - \frac{1}{T_0} \right) ; \quad (3.8)$$

una ecuación que para su solución precisaría de la aproximación

$$\ln \frac{T}{T_0} = \ln \left( 1 + \frac{T - T_0}{T_0} \right) \simeq \frac{T - T_0}{T_0} , \quad (3.9)$$

para obtener una expresión analítica de la temperatura en función de la humedad. Dicha aproximación permitiría, conocida la humedad a cualquier altura, deducir la temperatura resolviendo una ecuación algebraica de segundo grado.

También es posible considerar constante e igual a  $T_0$  la temperatura en el segundo factor de (3.7),

$$\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{L}{r_a T} \simeq \frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{L}{r_a T_0} \quad (3.10)$$

siendo así una solución aproximada de dicha ecuación:

$$\frac{h}{h_0} = \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}}} - \frac{\epsilon L}{r_s T_0} . \quad (3.11)$$

En este caso se puede invertir fácilmente la ecuación y escribir la temperatura en función de la humedad y viceversa.

Si se resuelve la ecuación (3.8) ó (3.11) para un valor de la humedad relativa  $h = 100\%$  se obtendría la temperatura de saturación por ascenso adiabático.

### 3.1.4. Nivel de condensación

El nivel de condensación es aquel al que deberá ascender adiabáticamente una masa de aire en la atmósfera hasta que el vapor de agua inicie su condensación. De este modo, la Temperatura,  $T_s$ , de la masa de aire en dicho nivel de condensación será:

$$T_s = T_0 \left( \frac{100}{h_0} \right)^{\frac{1}{\xi}} \quad (3.12)$$

donde

$$\xi = \frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r_s T_0} \simeq \frac{c_p(s)}{r_s} - \frac{\epsilon L}{r_s T_0}. \quad (3.13)$$

La altura,  $z_s$ , del nivel de condensación puede aproximarse por

$$z_s \simeq \frac{T_0 - T_s}{\Gamma} = \frac{T_0}{\Gamma} \left\{ 1 - \left( \frac{100}{h_0} \right)^{\frac{1}{\xi}} \right\}. \quad (3.14)$$

Otras expresiones aproximadas para derivar la altura del nivel de condensación son:

**Fórmula de Ferrel:**

$$z_s = 122(T_0 - T_r) \quad (m) \quad (3.15)$$

donde  $T_r$  es el punto de rocío;

**Fórmula de Väisälä**

$$z_s = 188 (T(^{\circ}\text{C}) + 105) \frac{x}{x + 5,1}, \quad x = \log_{10} \frac{100}{h_0}. \quad (3.16)$$

### 3.1.5. Elevación pseudo-adiabática

Una vez alcanzado el nivel de condensación, la propia condensación del vapor de agua supone una fuente de calor durante la ascensión. Si se considera que las gotas de agua que se forman quedan aisladas térmicamente del aire húmedo saturado (aproximación *pseudo-adiabática*), la ecuación que describirá la evolución vertical, análoga a (2.7), será:

$$-LdM \simeq c_p dT - VdP, \quad (3.17)$$

y el *coeficiente de enfriamiento pseudo-adiabático* se escribirá como sigue:

$$-\frac{dT}{dz} = \Gamma_{\text{pseud}} = \gamma \frac{P + \epsilon \frac{LE}{RT}}{P + \epsilon \frac{L dE}{c_p dT}} \quad (3.18)$$

### 3.1.6. Algunas definiciones útiles

**Temperatura equivalente:** Se define para una masa de aire húmedo como la temperatura que alcanzaría si condensara todo el vapor de agua de la mezcla y el calor generado se invirtiera en calentar el aire seco resultante.

$$T_e = T + \frac{mL}{c_p(s)} \simeq T + 2e(\text{mmHg}) \simeq T + 2a \left( \frac{\text{g}}{\text{m}^3} \right). \quad (3.19)$$

**Temperatura del termómetro húmedo:** Se define la temperatura del termómetro húmedo,  $T'$ , como aquella temperatura que alcanza un termómetro cuyo bulbo está rodeado por una fina película de agua líquida para que la evaporación de dicha agua sature un flujo continuo de aire, en contacto y en equilibrio térmico con el bulbo del termómetro.

$$(c_p(s) + mc_p(a))(T - T') = L(M' - m) \quad (3.20)$$

La relación con la temperatura equivalente será,

$$T_e \simeq T' + \frac{M'L}{c_p(s)} \simeq T' + 2A \quad (3.21)$$

### 3.2. Problemas resueltos

59. Una masa de aire húmedo está localizada en el suelo y tiene una temperatura de 20° C. En un ascenso adiabático alcanza la saturación en el nivel de 800 mb. Determinése el punto de rocío si la presión en el suelo es de 1000 mb.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la temperatura de saturación correspondiente a dicha presión de saturación. Para ello aplicamos una de las ecuaciones de Poisson para un proceso adiabático:

$$\begin{aligned}\frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\ T_2 &= T_1 \left( \frac{P_2}{P_1} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_2 &= 293 \text{ K} \left( \frac{800 \text{ mb}}{1000 \text{ mb}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ T_2 &= 274,9 \text{ K} = T_S\end{aligned}$$

- A continuación calculamos la humedad correspondiente al nivel del suelo,  $h_0$ , mediante la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\frac{h}{h_0} &= \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}} \\ h_0 &= \frac{h}{\left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}}\end{aligned}$$

realizando la siguiente aproximación  $\bar{c}_p \approx c_p(s)$  y  $\bar{r} \approx r_s$  obtenemos

$$\begin{aligned}h_0 &= \frac{100}{\left( \frac{274,9 \text{ K}}{293 \text{ K}} \right)^{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 293 \text{ K}}}} \\ h_0 &= 38,26 \%\end{aligned}$$

- Estamos ya en disposición de calcular la temperatura de rocío,  $T_r$ , la cual viene dada según la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}\ln \frac{h}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{293 \text{ K}} + \frac{461 \text{ J}/(\text{kg K})}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}} \ln \frac{100}{38,26}} \\ T_r &= 278,6 \text{ K} = 5,6^\circ \text{C}\end{aligned}$$

60. Calcúlese la variación de tensión saturante del vapor de agua cuando su temperatura pasa de 273 K a 265 K.

*Solución:*

- Usamos la fórmula de Magnus para calcular la tensión saturante de ambas temperaturas:

$$E(T^{\circ}\text{C}) = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 T(^{\circ}\text{C})}{234,07 + T(^{\circ}\text{C})}} \text{ hPa}$$

(Téngase en cuenta que podría haberse empleado la ecuación de Clausius-Clapeyron

$$\Delta E \approx \frac{L E}{r_a T^2} \Delta T)$$

- (a) Tensión de saturación para  $T_0 = 273 \text{ K}$

$$E_0 = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot 0}{234,07 + 0}} \text{ hPa}$$

$$E_0 = 6,1 \text{ hPa}$$

- (b) Tensión de saturación para  $T = 265 \text{ K}$

$$E = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot (-8)}{234,07 - 8}} \text{ hPa}$$

$$E = 3,32 \text{ hPa}$$

- Así pues, la variación de tensión saturante de vapor de agua es:

$$\Delta E = 3,32 \text{ hPa} - 6,1 \text{ hPa}$$

$$\Delta E = -2,77 \text{ hPa}$$

61. Un masa de aire húmedo se encuentra en el suelo con una temperatura de  $15^{\circ}\text{C}$ , una humedad relativa del 80% y una presión de 1000 hPa. Si esta masa de aire asciende adiabáticamente hasta una presión de 980 hPa, determínese para ese nivel: (a) temperatura, (b) humedad específica, (c) tensión máxima de vapor, (d) temperatura del punto de rocío. Nota: es necesario emplear la fórmula de Magnus o una tabla donde aparezcan las tensiones saturantes en función de la temperatura.

*Solución:*

- (a) Temperatura para el nivel de presión de 980 hPa, ( $T_1$ ):



- Utilizamos una de las ecuaciones de Poisson para los ascensos adiabáticos (nótese que vamos a realizar la aproximación  $\gamma \approx \bar{\gamma}$  aunque al conocer la humedad relativa podría calcularse sin dificultad  $\bar{\gamma}$  y resolver el problema de forma recursiva):

$$\begin{aligned}\frac{T_0^\gamma}{T_1^\gamma} &= \frac{P_0^{\gamma-1}}{P_1^{\gamma-1}} \\ T_1 &= T_0 \left( \frac{P_1}{P_0} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_1 &= 288 \text{ K} \left( \frac{980 \text{ hPa}}{1000 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ T_1 &= 286,3 \text{ K}\end{aligned}$$

(b) Humedad específica para el nivel de presión de 980 hPa,  $q$ ,

- La humedad específica permanece constante siempre que no haya condensación, por lo tanto,  $q$  será idéntica en ambos niveles.
- Calculamos en primer lugar la tensión saturante del vapor de agua en el nivel inferior, es decir, la correspondiente a  $15^\circ\text{C}$ :

$$\begin{aligned}E(15^\circ\text{C}) &= 6,110^{\frac{7,45 \cdot 15^\circ\text{C}}{234,07 + 15^\circ\text{C}}} \text{ hPa} \\ E(15^\circ\text{C}) &= 17,14 \text{ hPa}\end{aligned}$$

- A continuación calculamos la presión parcial del vapor de agua (e):

$$\begin{aligned}h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{h E}{100} \\ e &= \frac{80 \cdot 17,14 \text{ hPa}}{100} \\ e &= 13,71 \text{ hPa}\end{aligned}$$

- Calculamos la proporción de mezcla,  $m$  y por último la humedad específica,  $q$ :

$$\begin{aligned}m &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\ m &= 0,622 \cdot \frac{13,71 \text{ hPa}}{1000 \text{ hPa} - 13,71 \text{ hPa}} \\ m &= 8,65 \cdot 10^{-3} \\ q &= \frac{m}{m + 1} \\ q &= \frac{8,65 \cdot 10^{-3}}{8,65 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q &= 8,57 \cdot 10^{-3}\end{aligned}$$

(c) Tensión máxima de vapor para dicho nivel,  $E$ :

- Calculamos  $E$  para  $T = 286,3\text{ K} = 13,3^\circ\text{C}$  aplicando la fórmula de Magnus:

$$\begin{aligned} E(13,3^\circ\text{C}) &= 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot 13,3(^\circ\text{C})}{234,07 + 13,3(^\circ\text{C})}} \text{ hPa} \\ E(13,3^\circ\text{C}) &= 15,4 \text{ hPa} \end{aligned}$$

(d) Temperatura de rocío para el nivel de presión de 980 hPa,  $T_r$ :

- Despejamos  $T_r$  de la siguiente expresión teniendo en cuenta que en este nivel la humedad relativa vale  $h = 100 \cdot (980/1000) \cdot 13,71/15,4 = 87,2\%$ , donde hemos empleado el teorema de las expansiones relativas:

$$\begin{aligned} \ln \frac{h}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{286,3\text{ K}} + \frac{461\text{ J}/(\text{kg K})}{2,51 \cdot 10^6\text{ J/kg}} \ln \frac{100}{87,2}} \\ T_r &= 284,3\text{ K} = 11,3^\circ\text{C} \end{aligned}$$

62. Determinense el nivel de condensación por ascenso adiabático de una masa de aire sabiendo que la temperatura en el suelo es de  $22^\circ\text{C}$  y su punto de rocío es de  $15^\circ\text{C}$ . Utilizar la fórmula de Magnus si fuera necesario.

*Solución:*

- Para comenzar calculamos la humedad relativa a nivel del suelo:

$$\begin{aligned} \ln \frac{h}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\ h_0 &= \frac{100}{e^{\frac{L}{r_a} \cdot \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right)}} \\ h_0 &= \frac{100}{e^{\frac{2,51 \cdot 10^6\text{ J/kg}}{461\text{ J}/(\text{kg K})} \cdot \left( \frac{1}{288\text{ K}} - \frac{1}{295\text{ K}} \right)}} \\ h_0 &= 63,85\% \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la temperatura de saturación por ascenso adiabático,

$$\frac{h}{h_0} = \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r_s T_0}}$$

$$T_s = T_0 \left(\frac{h}{h_0}\right)^{\frac{1}{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r_s T_0}}}$$

Realizando la siguiente aproximación:  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{r} \approx r_s$ ; y sustituyendo obtenemos que:

$$T_s = 295 \text{ K} \left(\frac{100}{63,85}\right)^{\frac{1}{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 295 \text{ K}}}}$$

$$T_s = 286,3 \text{ K}$$

- Por último procedemos a calcular dicho nivel de condensación mediante la siguiente expresión:

$$T = T_0 - \frac{T_0}{T_0'} \Gamma z$$

Supondremos que  $\frac{T_0}{T_0'} \approx 1$  y que  $\Gamma = 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$  (en este caso también podría calcularse  $\bar{\Gamma}$ )

$$z = \frac{T_0 - T}{\Gamma}$$

$$z = \frac{295 \text{ K} - 286,3 \text{ K}}{9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}}$$

$$z = 892 \text{ m}$$

63. Un masa de aire húmedo tiene una tensión de vapor de 17,94 hPa y una temperatura de 20°C. Sabiendo que la tensión saturante a 20°C es de 23,38 hPa, determine la humedad relativa y el punto de rocío.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la humedad relativa, la cual viene dada mediante la siguiente expresión:

$$h = \frac{e}{E} 100$$

$$h = \frac{17,94 \text{ hPa}}{23,38 \text{ hPa}} \cdot 100$$

$$h = 77 \%$$

- A continuación calculamos la temperatura de rocío, la cual se obtiene de la siguiente expresión:

$$\begin{aligned} \ln \frac{100}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{293 \text{ K}} + \frac{461 \text{ J}/(\text{kg K})}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}} \ln \frac{100}{77}} \\ T_r &= 288,9 \text{ K} = 15,9^\circ \text{C} \end{aligned}$$


---

64. Supongamos que la masa de aire húmedo del problema anterior sufre un incremento de temperatura de  $5^\circ \text{C}$  en un proceso isobárico. Determinése la variación que experimenta la humedad relativa de la masa de aire.

*Solución:*

- Calculamos en primer lugar la tensión saturante correspondiente a  $T = 25^\circ \text{C}$  mediante la fórmula de Magnus:

$$\begin{aligned} E(25^\circ \text{C}) &= 6,110 \frac{7,45 \cdot 25^\circ \text{C}}{234,07 + 25^\circ \text{C}} \text{ hPa} \\ E(25^\circ \text{C}) &= 31,93 \text{ hPa} \end{aligned}$$

- La nueva humedad relativa (h) será:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ h &= \frac{17,94 \text{ hPa}}{31,93 \text{ hPa}} 100 \\ h &= 56,18 \% \end{aligned}$$

- Así pues, la variación de la humedad relativa ( $\Delta h$ ) será:

$$\begin{aligned} \Delta h &= h_2 - h_1 \\ \Delta h &= 56,18 - 77 \\ \Delta h &= -20,8 \% \end{aligned}$$


---

65. Calcúlese el cambio que experimenta la tensión de saturación del vapor de agua si la temperatura experimenta un aumento de  $8^\circ \text{C}$ , pasando de  $5^\circ \text{C}$  a  $13^\circ \text{C}$ .

Dato:  $E(5^\circ \text{C}) = 8,73 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

- (a) Cálculo de  $\Delta E$  mediante la ecuación de Clausius-Clapeyron:

$$\begin{aligned}\frac{dE}{dT} &= \frac{LE}{r_a T^2} \\ \frac{\Delta E}{\Delta T} &= \frac{LE}{r_a T^2} \\ \Delta E &= \frac{LE}{r_a T^2} \cdot \Delta T \\ \Delta E &= \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 8,73 \text{ hPa}}{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 278^2 \text{ K}^2} \cdot 8 \text{ K} \\ \Delta E &= 4,9 \text{ hPa}\end{aligned}$$

(b) Cálculo de  $\Delta E$  mediante la fórmula de Magnus:

- Calculamos la tensión saturante correspondiente a  $T = 13^\circ\text{C}$  y calculamos dicho incremento:

$$\begin{aligned}E(13^\circ\text{C}) &= 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot 13^\circ\text{C}}{234,07 + 13^\circ\text{C}}} \text{ hPa} \\ E(13^\circ\text{C}) &= 15,04 \text{ hPa}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\Delta E &= E - E_0 \\ \Delta E &= 15,04 \text{ hPa} - 8,73 \text{ hPa} \\ \Delta E &= 6,3 \text{ hPa}\end{aligned}$$

66. Una nube saturada de vapor experimenta un incremento de temperatura de  $4^\circ\text{C}$  a  $10^\circ\text{C}$ . En el proceso, parte de las gotas que forman la nube se evaporan para mantener el ambiente saturado. Determínese el incremento de la tensión de vapor, sabiendo que  $E(4^\circ\text{C})=8,14$  hPa.

*Solución:*

- Calculamos la tensión saturante para  $T=10^\circ\text{C}$  mediante la fórmula de Magnus:

$$\begin{aligned}E(10^\circ\text{C}) &= 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot 10^\circ\text{C}}{234,07 + 10^\circ\text{C}}} \text{ hPa} \\ E(10^\circ\text{C}) &= 12,32 \text{ hPa}\end{aligned}$$

- El incremento de la tensión de vapor será:

$$\begin{aligned}\Delta E &= 12,32 \text{ hPa} - 8,14 \text{ hPa} \\ \Delta E &= 4,18 \text{ hPa}\end{aligned}$$

NOTA: Esta variación de la tensión saturante también puede obtenerse mediante la ecuación de Clausius-Clapeyron.

67. Determine el vapor de agua que se condensará si enfriamos una masa de aire saturado desde  $10^{\circ}\text{C}$  a  $8^{\circ}\text{C}$  manteniendo la presión constante,  $P_0 = 1013 \text{ hPa}$ .

Datos:  $E(10^{\circ}\text{C})=12,26 \text{ hPa}$ ,  $E(8^{\circ}\text{C})=10,71 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

- Al tratarse de aire saturado, la proporción de mezcla vendrá dada mediante la siguiente expresión:

$$M = \epsilon \frac{E}{P - E}$$

$$\begin{aligned} M_1 &= 0,622 \frac{12,26 \text{ hPa}}{1013 \text{ hPa} - 12,26 \text{ hPa}} \\ M_1 &= 7,62 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} M_2 &= 0,622 \frac{10,71 \text{ hPa}}{1013 \text{ hPa} - 10,71 \text{ hPa}} \\ M_2 &= 6,65 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, la cantidad de vapor de agua que se condensará será:

$$\begin{aligned} \Delta M &= M_1 - M_2 \\ \Delta M &= 7,62 \cdot 10^{-3} - 6,65 \cdot 10^{-3} \\ \Delta M &= 9,7 \cdot 10^{-4} = 0,97 \text{ g/kg} \end{aligned}$$

68. Calcúlese el calor latente de condensación del agua a  $30^{\circ}\text{C}$ , sabiendo que  $E(30^{\circ}\text{C})=42 \text{ hPa}$  y que  $dE/dT \approx 2,4 \text{ hPa/K}$ . Compruébese el resultado con otra ecuación más aproximada.

*Solución:*

- (a) Cálculo del calor latente ( $L$ ) mediante la ecuación de Clasius-Clapeyron:

$$\begin{aligned} \frac{dE}{dT} &= \frac{L E}{r_a T^2} \\ L &= \frac{dE}{dT} \cdot \frac{r_a T^2}{E} \\ L &= 2,4 \text{ hPa/K} \frac{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 303^2 \text{ K}^2}{42 \text{ hPa}} \\ L &= 2,418 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \end{aligned}$$

- (b) Cálculo del calor latente ( $L$ ) mediante la fórmula aproximada:

$$L = L_0 + (c_p(a) - c)T(^{\circ}C) \approx 600 - 0,56 \cdot T(^{\circ}C) \text{ cal/g}$$

$$L = 600 - 0,56 \cdot 30 = 583,2 \text{ cal/g} = 2,437 \cdot 10^6 \text{ J/kg}$$

69. Dado un estrato de aire bien mezclado, calcúlese:

- La temperatura de saturación.
- El gradiente adiabático en la base del estrato.
- El punto de rocío en la base del estrato.
- Altura (sobre la base) del nivel de condensación.
- El nivel de condensación por la fórmula de Ferrel y por la de Väissälä.

Datos:  $h_0 = 60\%$ ,  $T_0 = 280\text{K}$  y  $P_0 = 900 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

(a) Para el cálculo de la temperatura de saturación ( $T_s$ ):

- Suponemos que sufre un ascenso adiabático, por lo que  $T_s$  se obtendrá a partir de la siguiente expresión:

$$\frac{100}{h_0} = \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}$$

$$T_s = T_0 \left(\frac{100}{h_0}\right)^{\frac{1}{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}}$$

Realizando la siguiente aproximación:  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{r} \approx r$ ; y sustituyendo obtenemos que:

$$T_s = 280 \text{ K} \left(\frac{100}{60}\right)^{\frac{1}{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 280 \text{ K}}}}$$

$$T_s = 271,1 \text{ K}$$

(b) Para el cálculo del gradiente adiabático en la base del estrato ( $\bar{\Gamma}$ ):

- En primer lugar calculamos la tensión saturante para  $T = 7^{\circ}\text{C}$  mediante la fórmula de Magnus:

$$E(7^{\circ}\text{C}) = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot 7(^{\circ}\text{C})}{234,07 + 7(^{\circ}\text{C})}} \text{ hPa}$$

$$E(7^{\circ}\text{C}) = 10,04 \text{ hPa}$$

- La presión parcial del vapor de agua (e) en la base del estrato será:

$$\begin{aligned}
 h &= \frac{e}{E} 100 \\
 e &= \frac{h E}{100} \\
 e &= \frac{10,04 \text{ hPa} \cdot 60}{100} \\
 e &= 6,02 \text{ hPa}
 \end{aligned}$$

- Calculamos la proporción de mezcla ( $m$ ) y la humedad específica ( $q$ ):

$$\begin{aligned}
 m &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\
 m &= 0,622 \frac{6,02 \text{ hPa}}{900 \text{ hPa} - 6,02 \text{ hPa}} \\
 m &= 4,19 \cdot 10^{-3}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 q &= \frac{m}{m + 1} \\
 q &= \frac{4,19 \cdot 10^{-3}}{4,19 \cdot 10^{-3} + 1} \\
 q &= 4,17 \cdot 10^{-3}
 \end{aligned}$$

- A continuación calculamos  $\bar{c}_p$ :

$$\begin{aligned}
 \bar{c}_p &= c_{pa} q + c_{ps}(1 - q) \\
 \bar{c}_p &= 1860 \text{ J/(kg K)} 4,17 \cdot 10^{-3} + 1005 \text{ J/(kg K)}(1 - 4,17 \cdot 10^{-3}) \\
 \bar{c}_p &= 1008,56 \text{ J/(kg K)}
 \end{aligned}$$

- Por lo tanto, el gradiente adiabático será el siguiente:

$$\begin{aligned}
 \bar{\Gamma} &= \frac{g}{\bar{c}_p} \\
 \bar{\Gamma} &= \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1008,56 \text{ J/(kg K)}} \\
 \bar{\Gamma} &= 9,72 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}
 \end{aligned}$$

(c) Para el cálculo de la temperatura de rocío ( $T_r$ ) en la base del estrato:

- Atendemos a la siguiente expresión:

$$\begin{aligned}
 \ln \frac{100}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\
 T_r &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\
 T_r &= \frac{1}{\frac{1}{280 \text{ K}} + \frac{461 \text{ J/(kg K)}}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}} \ln \frac{100}{60}} \\
 T_r &= 272,8 \text{ K} = -0,2^\circ \text{C}
 \end{aligned}$$



(d) Para el cálculo de la altura de condensación por ascenso adiabático:

- Atenderemos a la siguiente expresión:

$$T = T_0 - \frac{T_0}{T'_0} \bar{\Gamma} z$$

Empleando la aproximación  $T_0/T'_0 \approx 1$  obtenemos

$$\begin{aligned} z &= \frac{T_0 - T_s}{\bar{\Gamma}} \\ z &= \frac{280 \text{ K} - 271,1 \text{ K}}{9,72 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}} \\ z &= 915 \text{ m} \end{aligned}$$

(e) Altura de condensación según Ferrel y Väissälä:

- Según la ecuación de Ferrel, la altura será:

$$\begin{aligned} z_s &= 122 (T_0 - T_r) \text{ m} \\ z_s &= 122 (280 \text{ K} - 272,8 \text{ K}) \text{ m} \\ z_s &= 878,4 \text{ m} \end{aligned}$$

- Según la ecuación de Väissällä, la altura será:

$$\begin{aligned} z_s &= 188 (T(^{\circ}\text{C}) + 105) \cdot \frac{\log \frac{100}{h_0}}{\log \frac{100}{h_0} + 5,1} \\ z_s &= 188 (7 + 105) \cdot \frac{\log \frac{100}{60}}{\log \frac{100}{60} + 5,1} \\ z_s &= 877,75 \text{ m} \end{aligned}$$

70. La oscilación térmica de un día es de  $10^{\circ}\text{C}$ , mientras que la tensión de vapor sufre un cambio de 3 hPa durante dicho día. Sabiendo que la temperatura media es de  $15^{\circ}\text{C}$  y que la tensión de vapor media es de 10 hPa, determine la variación diurna de la humedad relativa teniendo en cuenta exclusivamente la influencia de la temperatura en primer lugar, y después sólo teniendo en cuenta la influencia de la variación de la tensión de vapor. Indique, según los resultados, qué parámetro es más importante en la predicción de la niebla.

*Solución:*

(a) Variación de  $\frac{\Delta h}{h}$ , teniendo en cuenta exclusivamente la influencia de la temperatura ( $e=\text{cte}$ ):

- Partiendo de la definición de humedad relativa, tenemos que:

$$h = 100 \frac{e}{E}$$

Tomamos logaritmos neperianos y posteriormente derivamos, manteniendo e constante:

$$\begin{aligned} \ln(h) &= \ln(100) + \ln(e) - \ln(E) \\ d\ln(h) &= -d\ln(E) \\ \frac{dh}{h} &= -\frac{dE}{E} \end{aligned}$$

- Atendiendo a la ecuación de Clasius-Clapeyron, sabemos que  $dE/dT = LE/r_a T^2$ , por lo que despejamos de la misma  $dE/E$  y sustituimos en la anterior.

$$\begin{aligned} \frac{dE}{E} &= \frac{LdT}{r_a T^2} \\ \frac{dh}{h} &= -\frac{L dT}{r_a T^2} \end{aligned}$$

Si aproximamos  $dh \approx \Delta h$  y  $dT \approx \Delta T$ , obtendremos

$$\begin{aligned} \frac{\Delta h}{h} &= -\frac{L \Delta T}{r_a T^2} \\ \frac{\Delta h}{h} &= -\frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 10 \text{ K}}{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 288^2 \text{ K}^2} \\ \frac{\Delta h}{h} &= -0,65 \rightarrow \frac{\Delta h}{h} = 65 \% \end{aligned}$$

(b) Variación de  $\frac{\Delta h}{h}$ , teniendo en cuenta exclusivamente la influencia de la tensión de vapor (T=cte):

- Partiendo de la definición de humedad relativa, tenemos que:

$$h = 100 \frac{e}{E}$$

Tomamos logaritmos neperianos y posteriormente derivamos manteniendo E constante

$$\begin{aligned} \ln h &= \ln(100) \ln e - \ln E \\ d\ln h &= d\ln e \\ \frac{dh}{h} &= \frac{de}{e} \end{aligned}$$

Si integramos, nos quedará lo siguiente:

$$\begin{aligned} \frac{\Delta h}{h} &= \frac{\Delta e}{e} \\ \frac{\Delta h}{h} &= \frac{3 \text{ hPa}}{10 \text{ hPa}} \\ \frac{\Delta h}{h} &= 0,3 \rightarrow \frac{\Delta h}{h} = 30 \% \end{aligned}$$

- NOTA: A la vista de estos resultados, el parámetro más importante en la predicción de la niebla es la temperatura.

71. Una masa de aire húmedo tiene una temperatura  $T = 20^\circ\text{C}$ , una presión  $P = 1012 \text{ mb}$  y una humedad relativa del 70 % y se supone que asciende adiabáticamente. Determinéense en el nivel inicial y en el de condensación: la tensión de vapor, el punto de rocío y la proporción de mezcla.

Dato  $E(20^\circ\text{C})=23,38 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

(a) Cálculo de la tensión de vapor ( $e_0$ ), punto de rocío ( $T_{r0}$ ) y proporción de mezcla ( $m_0$ ) en el nivel inicial:

- La tensión parcial se obtiene a partir de la humedad relativa de la siguiente manera:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ e_0 &= \frac{Eh}{100} \\ e_0 &= \frac{23,38 \text{ hPa} \cdot 70}{100} \\ e_0 &= 16,4 \text{ hPa} \end{aligned}$$

- La temperatura de rocío se obtendrá a partir de la siguiente expresión:

$$\begin{aligned} \ln \frac{h}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\ T_{r0} &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\ T_{r0} &= \frac{1}{\frac{1}{293 \text{ K}} + \frac{461 \text{ J}/(\text{kg K})}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}} \ln \frac{100}{70}} \\ T_{r0} &= 287,5 \text{ K} = 14,5^\circ\text{C} \end{aligned}$$

- La proporción de mezcla será:

$$\begin{aligned} m_0 &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\ m_0 &= 0,622 \cdot \frac{16,4 \text{ hPa}}{1012 \text{ hPa} - 16,4 \text{ hPa}} \\ m_0 &= 1,024 \cdot 10^{-2} \end{aligned}$$

(b) Cálculo de la tensión de vapor,  $e$ , punto de rocío,  $T_r$ , y proporción de mezcla,  $m$ , en el nivel de condensación:

- En primer lugar calculamos la temperatura de saturación por ascenso adiabático, la cual, en el nivel de condensación, coincide con la temperatura de rocío,

$$\frac{h}{h_0} = \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}$$

$$T_s = T_0 \left(\frac{h}{h_0}\right)^{\frac{1}{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}}$$

En este caso, vamos a calcular de forma exacta  $\bar{c}_p$  y  $\bar{r}$  (nótese que  $q$  es constante en todo el ascenso):

$$\begin{aligned}\bar{c}_p &= c_{pa} q + c_{ps} (1 - q) \\ \bar{c}_p &= 1860 \text{ J/(kg K)} \cdot 1,014 \cdot 10^{-2} + 1005 \text{ J/(kg K)} (1 - 1,014 \cdot 10^{-2}) \\ \bar{c}_p &= 1013,67 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\bar{r} &= r_a q + r (1 - q) \\ \bar{r} &= 461 \text{ J/(kg K)} \cdot 1,014 \cdot 10^{-2} + 287 \text{ J/(kg K)} (1 - 1,014 \cdot 10^{-2}) \\ \bar{r} &= 288,76 \text{ J/(kg K)}\end{aligned}$$

$$T_s = 293 \text{ K} \left(\frac{100}{70}\right)^{\frac{1}{\frac{1013,67 \text{ J/(kg K)}}{288,76 \text{ J/(kg K)}} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J/(kg K)} \cdot 293 \text{ K}}}}$$

$$T_s = 286,1 \text{ K} = 13,1^\circ\text{C}$$

- Para el cálculo de la tensión de vapor en el nivel de condensación (e) necesitamos conocer la presión en dicho nivel, la cual la obtenemos aplicando una de las ecuaciones de Poisson. En ésta realizaremos la siguiente aproximación:  $\bar{\gamma} \approx \gamma$  (téngase en cuenta que el cálculo puede realizarse también de forma exacta)

$$\begin{aligned}\frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\ P_2 &= P_1 \left(\frac{T_2}{T_1}\right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}} \\ P_2 &= 1012 \text{ hPa} \left(\frac{286,1 \text{ K}}{293 \text{ K}}\right)^{\frac{1,4}{1,4-1}} \\ P_2 &= 931 \text{ hPa}\end{aligned}$$

A continuación calcularemos la tensión de vapor a partir de la proporción de mezcla,

supuesta constante en el ascenso.

$$\begin{aligned} m &= \epsilon \frac{e}{P - e} \\ e &= \frac{mP}{\epsilon + m} \\ e &= \frac{1,024 \cdot 10^{-2} \cdot 931 \text{ hPa}}{0,622 + 1,024 \cdot 10^{-2}} \\ e &= 15,08 \text{ hPa} \end{aligned}$$

Nótese que al tratarse de aire saturado  $e$  coincide con  $E(286,1 \text{ K})$ .

- La proporción de mezcla permanece constante siempre y cuando no se llegue a producir la condensación, así pues  $m = 1,024 \cdot 10^{-2}$

72. Una masa de aire húmedo asciende por vía adiabática desde el suelo ( $P = 1000 \text{ hPa}$ ) hasta los  $700 \text{ hPa}$  donde se alcanza la saturación. Sabiendo que la temperatura del suelo es de  $288 \text{ K}$ , determínense la tensión de vapor en el nivel inicial y el punto de rocío en tierra. Dato  $E(15^\circ\text{C})=17,04 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

(a) Tensión de vapor en el nivel inicial ( $e$ ):

- En primer lugar calculamos la temperatura en el nivel de condensación ( $T_2$ ) mediante una de las ecuaciones de Poisson. En ella suponemos la siguiente aproximación:  $\bar{\gamma} \approx \gamma$ .

$$\begin{aligned} \frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\ T_2 &= T_1 \left( \frac{P_2}{P_1} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_2 &= 288 \text{ K} \left( \frac{700 \text{ hPa}}{1000 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ T_2 &= 260,1 \text{ K} \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la humedad en el nivel inicial, realizando la siguiente aproximación  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{r} \approx r$ . Además sabemos que la temperatura calculada anteriormente es la temperatura de saturación.

$$\begin{aligned} \frac{h}{h_0} &= \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{c_p}{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0} \\ h_0 &= \frac{h}{\left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{c_p}{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}} \\ h_0 &= \frac{100}{\left(\frac{260,1 \text{ K}}{288 \text{ K}}\right)^{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 288 \text{ K}}} \\ h_0 &= 20,85 \% \end{aligned}$$

- Así pues, la tensión de vapor en el nivel inicial será:

$$\begin{aligned} h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{E h}{100} \\ e &= \frac{17,04 \text{ hPa} \cdot 20,85}{100} \\ e &= 3,6 \text{ hPa} \end{aligned}$$

(b) Temperatura de rocío en el nivel inicial ( $T_r$ ):

- La temperatura de rocío en el nivel inicial se obtiene mediante la siguiente expresión:

$$\begin{aligned} \ln \frac{h}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\ T_r &= \frac{1}{\frac{1}{288 \text{ K}} + \frac{461 \text{ J}/(\text{kg K})}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}} \ln \frac{100}{20,85}} \\ T_r &= 265,95 \text{ K} = -7,05^\circ \text{C} \end{aligned}$$

73. Calcúlese la tensión de vapor de una masa de aire sabiendo que asciende adiabáticamente desde el nivel de presión 1010 mb hasta el de 800 mb, donde se alcanza el nivel de condensación, siendo la temperatura inicial del aire  $T_0 = 285 \text{ K}$ .

Dato:  $E(285\text{K})=14,01 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

- En primer lugar calculamos  $T_2$  mediante una ecuación de Poisson donde realizando la siguiente aproximación:  $\bar{\gamma} \approx \gamma$ . Dicha temperatura corresponde a la temperatura de saturación.

$$\begin{aligned}\frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\ T_2 &= T_1 \left( \frac{P_2}{P_1} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_2 &= 285 \text{ K} \left( \frac{800 \text{ hPa}}{1010 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ T_2 &= 266,63 \text{ K}\end{aligned}$$

- La humedad relativa en el nivel inicial, será la siguiente. Realizamos la siguiente aproximación  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{r} \approx r$ .

$$\begin{aligned}\frac{h}{h_0} &= \left( \frac{T_s}{T_0} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}} \\ h_0 &= \frac{h}{\left( \frac{T_s}{T_0} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}} \\ h_0 &= \frac{100}{\left( \frac{266,63 \text{ K}}{285 \text{ K}} \right)^{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 285 \text{ K}}} \\ h_0 &= 35,4 \%\end{aligned}$$

- Por último, la tensión de vapor se obtendrá a partir de la humedad relativa:

$$\begin{aligned}h &= \frac{e}{E} 100 \\ e &= \frac{h E}{100} \\ e &= \frac{35,4 \cdot 14,01 \text{ hPa}}{100} \\ e &= 5 \text{ hPa}\end{aligned}$$

74. Determine el nivel de condensación por ascenso adiabático de una masa de aire sabiendo que en el nivel inicial  $T = 20^\circ\text{C}$  y  $h = 70 \%$ .

*Solución:*

- En primer lugar calculamos la temperatura de saturación a partir de la siguiente expresión:

$$\frac{h}{h_0} = \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}$$

$$T_s = T_0 \left(\frac{h}{h_0}\right)^{\frac{1}{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}}$$

$$T_s = 293 \text{ K} \left(\frac{100}{70}\right)^{\frac{1}{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 293 \text{ K}}}}$$

$$T_s = 286,14 \text{ K}$$

- A continuación calculamos  $\Gamma$  suponiendo que  $\bar{c}_p \approx c_p$  mediante la aplicación del primer principio:

$$\Gamma = \frac{g}{c_p}$$

$$\Gamma = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}$$

$$\Gamma = 9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

- Por último, la altura de equilibrio vendrá dada por la siguiente expresión, en la cual suponemos que  $T_0/T'_0 \approx 1$ :

$$T = T_0 - \Gamma z \frac{T_0}{T'_0}$$

$$z = \frac{T_0 - T}{\Gamma}$$

$$z = \frac{293 \text{ K} - 286,14 \text{ K}}{9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}}$$

$$z = 703,5 \text{ m}$$

75. Calcúlense el punto de rocío y la humedad relativa inicial, sabiendo que el nivel de condensación por ascenso adiabático de una masa de aire, que inicialmente está a 12°C, se encuentra a 1800 m.

Dato:  $E(12^\circ\text{C}) = 14,1 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

- (a) Cálculo de la humedad relativa inicial ( $h_0$ ):

- Calculamos la temperatura de saturación a partir de la aproximación de una elevación adiabática, suponiendo que  $T_0/T'_0 \approx 1$ :



$$\begin{aligned}
 T &= T_0 - \Gamma z \frac{T_0}{T_0'} \\
 T &= 285 \text{ K} - \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot 1800 \text{ m} \\
 T &= 267,45 \text{ K}
 \end{aligned}$$

- La humedad relativa será la siguiente. Realizamos la aproximación  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{r} \approx r$ .

$$\begin{aligned}
 \frac{h}{h_0} &= \left( \frac{T_s}{T_0} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}} \\
 h_0 &= \frac{h}{\left( \frac{T_s}{T_0} \right)^{\frac{c_p}{r} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}} \\
 h_0 &= \frac{100}{\left( \frac{267,45 \text{ K}}{285 \text{ K}} \right)^{\frac{1005 \text{ J/(kg K)}}{287 \text{ J/(kg K)}} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J/(kg K)} \cdot 285 \text{ K}}} \\
 h_0 &= 37,12 \%
 \end{aligned}$$

- La temperatura de rocío será finalmente:

$$\begin{aligned}
 \ln \frac{h}{h_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_r} - \frac{1}{T_0} \right) \\
 T_r &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} + \frac{r_a}{L} \ln \frac{100}{h_0}} \\
 T_r &= \frac{1}{\frac{1}{285 \text{ K}} + \frac{461 \text{ J/(kg K)}}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}} \ln \frac{100}{37,12}} \\
 T_r &= 271 \text{ K} = -2^\circ \text{C}
 \end{aligned}$$

76. Una masa de aire con una temperatura de  $10^\circ \text{C}$  y una presión  $P = 990 \text{ hPa}$  tiene una humedad relativa  $h = 80 \%$ . Determinar la altura y presión del nivel de condensación si la masa de aire sufre un ascenso adiabático.

*Solución:*

- (a) Altura de condensación ( $z_{sat}$ ):

- Calculamos en primer lugar la temperatura de saturación ( $T_s$ ), la cual obtenemos de la siguiente expresión:

$$\frac{h}{h_0} = \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}$$

$$T_s = T_0 \left(\frac{h}{h_0}\right)^{\frac{1}{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}}$$

$$T_s = 283 \text{ K} \left(\frac{100}{80}\right)^{\frac{1}{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 283 \text{ K}}}}$$

$$T_s = 279,01 \text{ K}$$

- A continuación calculamos la altura de condensación:

$$T = T_0 - \frac{T_0}{T_0'} \Gamma z_{sat}$$

Suponemos que  $T_0/T_0' \approx 1$ , por lo que:

$$z_{sat} = \frac{T_0 - T}{\Gamma}$$

$$z_{sat} = \frac{283 \text{ K} - 279,01 \text{ K}}{9,8 \text{ m s}^{-2}/1005 \text{ J kg}^{-1} \text{ K}^{-1}}$$

$$z_{sat} = 409 \text{ m}$$

(b) Presión en el nivel de equilibrio ( $P_2$ ):

- Utilizamos una de las ecuaciones de Poisson para los procesos adiabáticos, suponiendo que  $\bar{\gamma} \approx \gamma$ :

$$\frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} = \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}}$$

$$P_2 = P_1 \left(\frac{T_2}{T_1}\right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$$

$$P_2 = 990 \text{ hPa} \left(\frac{279,01 \text{ K}}{283 \text{ K}}\right)^{\frac{1,4}{1,4-1}}$$

$$P_2 = 942,0 \text{ hPa}$$

77. Una masa de aire saturado (sin contenido de agua líquida) en la cima de una montaña está a una presión  $P = 750 \text{ hPa}$  y una temperatura  $T = 268 \text{ K}$ . Suponiendo que se fuerza un descenso adiabático hasta la base de la montaña, donde  $P = 950 \text{ hPa}$ , determinense la temperatura y humedad relativa finales del proceso.

*Solución:*

(a) Temperatura final del proceso ( $T_2$ ):

- Calculamos ( $T_2$ ), que es la temperatura correspondiente al nivel inferior, utilizando una de las ecuaciones de Poisson para los procesos adiabáticos:

$$\begin{aligned}\frac{T_1^\gamma}{T_2^\gamma} &= \frac{P_1^{\gamma-1}}{P_2^{\gamma-1}} \\ T_2 &= T_1 \left( \frac{P_1}{P_2} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \\ T_2 &= 268 \text{ K} \left( \frac{950 \text{ hPa}}{750 \text{ hPa}} \right)^{\frac{1,4-1}{1,4}} \\ T_2 &= 286,7 \text{ K}\end{aligned}$$

(b) Humedad relativa final del proceso ( $h_0$ ):

- La humedad relativa se obtendrá a partir de la siguiente expresión, en la que suponemos la aproximación  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{r} \approx r$ .

$$\begin{aligned}\frac{h_1}{h_2} &= \left( \frac{T_1}{T_2} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_2}} \\ h_2 &= \frac{h_1}{\left( \frac{T_1}{T_2} \right)^{\frac{\bar{c}_p}{\bar{r}} - \frac{\epsilon L}{r T_2}}} \\ h_2 &= \frac{100}{\left( \frac{268 \text{ K}}{286,7 \text{ K}} \right)^{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 286,7 \text{ K}}} \\ h_2 &= 35,2 \%\end{aligned}$$

78. Una masa de aire se encuentra en la falda de una montaña con una temperatura de  $20^\circ\text{C}$  y una humedad relativa  $h=90\%$ , mientras que el aire circundante tiene una temperatura de  $15^\circ\text{C}$ . Se observa que el aire empieza a ascender y da lugar a la formación de nubes 100 m antes de llegar a la cima de la montaña. En la cima de la montaña existe una estación meteorológica que mide una humedad específica  $q=0,001$ . La masa de aire desciende por la ladera opuesta de la montaña llegando al suelo con una temperatura  $0,5^\circ\text{C}$  superior a la original. Si  $\alpha = 0,0065^\circ\text{C/m}$  y la presión en la falda de la montaña es  $P = 1013 \text{ hPa}$ , calcúlese:

- Altura de la montaña.
- Humedad específica y relativa de la masa de aire en el punto final.
- Temperatura de la masa de aire en la cumbre.
- Mínimo valor de  $\alpha$  para que pueden formarse las nubes.

Datos:  $E(20^\circ\text{C}) = 23,48 \text{ hPa}$ , emplee si fuera necesario  $\ln(T/T_0) \approx (T - T_0)/T_0$ .

Solución:

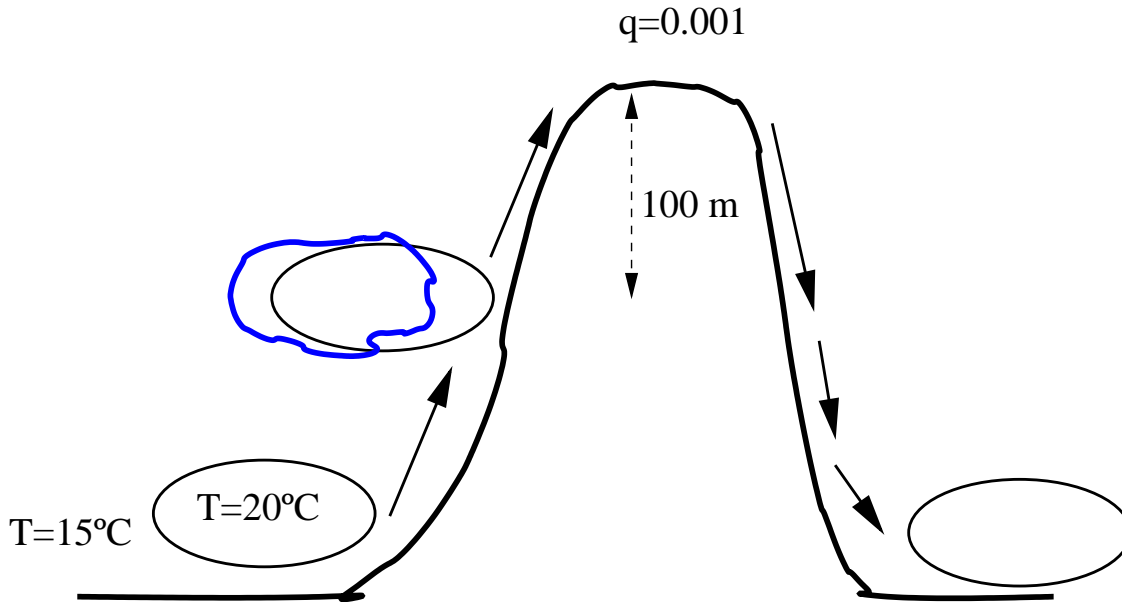


Figura 3.1: Ascenso de una masa de aire por la falda de una montaña con el correspondiente descenso por la ladera opuesta

(a) Altura de la montaña ( $H$ ):

- En primer lugar calculamos la temperatura de saturación de dicha masa de aire, suponiendo que  $\bar{c}_p \approx c_p$  y  $\bar{\gamma} \approx \gamma$ :

$$\frac{h}{h_0} = \left(\frac{T_s}{T_0}\right)^{\frac{\bar{c}_p}{r} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}$$

$$T_s = T_0 \left(\frac{h}{h_0}\right)^{\frac{1}{\frac{\bar{c}_p}{r} - \frac{\epsilon L}{r T_0}}}$$

$$T_s = 293 \text{ K} \left(\frac{100}{90}\right)^{\frac{1}{\frac{1005 \text{ J}/(\text{kg K})}{287 \text{ J}/(\text{kg K})} - \frac{0,622 \cdot 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{287 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 293 \text{ K}}}}$$

$$T_s = 290,95 \text{ K}$$

- A continuación calculamos la altura de condensación a partir de la siguiente expresión. Suponemos que  $\bar{\Gamma} \approx \Gamma$ :

$$\begin{aligned}
 T &= T_0 - \bar{\Gamma} H_{sat} \frac{T_0}{T_0} \\
 H_{sat} &= \frac{(T_0 - T) T_0'}{\Gamma T_0} \\
 H_{sat} &= \frac{(293 \text{ K} - 290,95 \text{ K}) \cdot 288 \text{ K}}{9,75 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 293 \text{ K}} \\
 H_{sat} &= 207 \text{ m}
 \end{aligned}$$

- Como la masa de aire condensa 100 m antes de llegar a la cima, la altura de ésta será:

$$H = 207 + 100 = 307 \text{ m}$$

(b) Humedad específica (q) y relativa (h) de la masa de aire en el punto final:

- Si la humedad específica (q) en la cumbre de la montaña era 0.001, en el punto final seguirá siendo la misma puesto que no se ha producido pérdida de masa. Así pues, en el punto final,  $q = 0,001$ .
- Para calcular la humedad relativa (h), calculamos en primer lugar la tensión saturante (E) para la temperatura en el punto final,  $T = 20,5^\circ\text{C}$  mediante la fórmula de Magnus:

$$\begin{aligned}
 E(20,5^\circ\text{C}) &= 6,110 \frac{7,45 \cdot 20,5(^\circ\text{C})}{234,07 + 20,5(^\circ\text{C})} \text{ hPa} \\
 E(20,5^\circ\text{C}) &= 24,28 \text{ hPa}
 \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la proporción de mezcla (m) para poder obtener posteriormente la presión parcial del vapor de agua (e):

$$\begin{aligned}
 q &= \frac{m}{m + 1} \\
 m &= \frac{q}{1 - q} \\
 m &= \frac{0,001}{1 - 0,001} \\
 m &= 1,001 \cdot 10^{-3}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 m &= \epsilon \cdot \frac{e}{P - e} \\
 e &= \frac{mP}{\epsilon + m} \\
 e &= \frac{1,001 \cdot 10^{-3} \cdot 1013 \text{ hPa}}{0,622 + 1,001 \cdot 10^{-3}} \\
 e &= 1,62 \text{ hPa}
 \end{aligned}$$

- Por último, la humedad relativa será la siguiente:

$$h = \frac{e}{E} 100$$

$$h = \frac{1,62 \text{ hPa}}{24,28 \text{ hPa}} \cdot 100$$

$$h = 6,7\%$$

(c) Temperatura de la masa de aire en la cumbre (T):

- Calculamos el gradiente adiabático  $\bar{\Gamma}$  que posee la masa de aire en la cumbre:

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{c_p}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{g}{c_{pa} q + c_{ps}(1 - q)}$$

$$\bar{\Gamma} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1860 \text{ J/(kg K)} \cdot 0,001 + 1005 \text{ J/(kg K)}(1 - 0,001)}$$

$$\bar{\Gamma} = 9,74 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

- Por lo tanto, la temperatura de la masa de aire en la cumbre será la siguiente:

$$T = T_0 - \bar{\Gamma} H \frac{T_0}{T'_0}$$

$$T = 293,5 \text{ K} - 9,74 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 307 \text{ m} \cdot \frac{293,5 \text{ K}}{288 \text{ K}}$$

$$T = 290,4 \text{ K}$$

(d) Mínimo valor de  $\alpha$  para que puedan formarse nubes:

- Para que se formen las nubes, es decir, para que se produzca la condensación del vapor de agua, debe cumplirse que  $H_{sat} = H_{eq}$ ; así pues:

$$T' = T$$

$$T'_0 - \alpha H_{sat} = T_0 - \frac{T_0}{T'_0} \bar{\Gamma} H_{sat}$$

$$\alpha = \frac{T'_0 - T_0 + (T_0/T'_0) \bar{\Gamma} H_{sat}}{H_{sat}}$$

$$\alpha = \frac{288 \text{ K} - 293 \text{ K} + (293 \text{ K}/288 \text{ K}) 9,74 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 207 \text{ m}}{207 \text{ m}}$$

$$\alpha = -0,014 \text{ K/m}$$

79. Determinése el gradiente pseudoadiabático para los siguientes valores:

- (a)  $P_1 = 980 \text{ hPa}$ ,  $T_1 = 285 \text{ K}$ ,  $E_1 = 14,01 \text{ hPa}$   
 (b)  $P_2 = 1012 \text{ hPa}$ ,  $T_2 = 293 \text{ K}$ ,  $E_2 = 23,38 \text{ hPa}$   
 (c)  $P_3 = 500 \text{ hPa}$ ,  $T_3 = 258 \text{ K}$ ,  $E_3 = 1,91 \text{ hPa}$

*Solución:*

- El gradiente pseudoadiabático viene dado mediante la siguiente expresión:

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \frac{P + \epsilon \frac{LE}{rT}}{P + \epsilon \frac{L}{c_p} \frac{dE}{dT}}$$

- Atendiendo a la ecuación de Clasius-Clapeyron, sabemos que  $dE/dT = LE/r_a T^2$ , por lo que, sustituyendo en la ecuación anterior, nos queda lo siguiente:

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \frac{P + \epsilon \frac{LE}{rT}}{P + \epsilon \frac{L}{c_p} \frac{LE}{r_a T^2}}$$

(a)  $P_1 = 980$  hPa,  $T_1 = 285$ K,  $E_1 = 14,01$  hPa

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \frac{P_1 + \epsilon \frac{LE_1}{rT_1}}{P_1 + \epsilon \frac{L}{c_p} \frac{LE_1}{r_a T_1^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{980 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 14,01 \text{ hPa}}{287 \text{ J/(kg K)} \cdot 285 \text{ K}}}{980 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 14,01 \text{ hPa}}{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 285^2 \text{ K}^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = 4,98 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

(b)  $P_2 = 1012$  hPa,  $T_2 = 293$ K,  $E_2 = 23,38$  hPa

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \frac{P_2 + \epsilon \frac{L \cdot E_2}{r \cdot T_2}}{P_2 + \epsilon \frac{L}{c_p} \cdot \frac{L \cdot E_2}{r_a T_2^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{1012 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 23,38 \text{ hPa}}{287 \text{ J/(kg K)} \cdot 293 \text{ K}}}{1012 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/(kg K)} \cdot 23,38 \text{ hPa}}{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 293^2 \text{ K}^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = 4,25 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

(c)  $P_3 = 500$  hPa,  $T_3 = 258$ K,  $E_3 = 1,91$  hPa

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \frac{P_3 + \epsilon \frac{L \cdot E_3}{r T_3}}{P_3 + \epsilon \frac{L}{c_p} \frac{L E_3}{r_a T_3^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{500 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 1,91 \text{ hPa}}{287 \text{ J/(kg K)} \cdot 258 \text{ K}}}{500 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 1,91 \text{ hPa}}{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 258^2 \text{ K}^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = 7,09 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

80. Determine el descenso de temperatura de una masa de aire saturado que se eleva adiabáticamente 500 m, sabiendo que en el nivel inicial la presión es de 850 hPa y  $T = 273$  K.

*Solución:*

- Calculamos en primer lugar el gradiente pseudoadiabático, el cual viene dado por la siguiente expresión:

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \frac{P + \epsilon \frac{LE}{rT}}{P + \epsilon \frac{L}{c_p} \frac{dE}{dT}}$$

- A continuación sustituimos  $dE/dT = LE/r_a T^2$ , según Clasius-Clapeyron, por lo que nos queda lo siguiente:

$$\Gamma_{pseud} = \Gamma \cdot \frac{P + \epsilon \frac{LE}{rT}}{P + \epsilon \frac{L}{c_p} \cdot \frac{LE}{r_a T^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = \frac{9,8 \text{ m/s}^2}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{850 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 6,1 \text{ hPa}}{287 \text{ J/(kg K)} \cdot 273 \text{ K}}}{850 \text{ hPa} + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{1005 \text{ J/(kg K)}} \cdot \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \cdot 6,1 \text{ hPa}}{461 \text{ J/(kg K)} \cdot 273^2 \text{ K}^2}}$$

$$\Gamma_{pseud} = 6,13 \cdot 10^{-3} \text{ K/m}$$

- Como  $\Gamma_{pseud} = -\frac{dT}{dz}$ , el incremento de temperatura debido al ascenso de 500 m será:

$$\Delta T = -\Gamma_{pseud} \cdot z$$

$$\Delta T = 6,13 \cdot 10^{-3} \text{ K/m} \cdot 500 \text{ m}$$

$$\Delta T = -3 \text{ K}$$

81. En un proceso de enfriamiento isobárico por radiación en una masa de aire saturado a presión atmosférica (1013 hPa) se produce la condensación de 1,5 g de vapor por  $\text{m}^3$  de aire. Sabiendo que la temperatura inicial de la masa de aire es  $T_i = 285$  K, calcúlese la temperatura final del proceso.

*Solución:*

- En primer lugar calculamos las humedades absolutas inicial ( $a_0$ ) y final ( $a_F$ ):

$$E(12^\circ\text{C}) = 6,1 \cdot 10^{\frac{7,45 \cdot 12(^\circ\text{C})}{234,07 + 12(^\circ\text{C})}} \text{ hPa}$$

$$E(12^\circ\text{C}) = 14,08 \text{ hPa}$$



$$\begin{aligned}
 a_0 &= \frac{E(12^\circ\text{C})}{r_a T_0} \\
 a_0 &= \frac{1408 \text{ hPa}}{461 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 285 \text{ K}} \\
 a_0 &= 0,01072 \text{ kg/m}^3 = 10,72 \text{ g/m}^3
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 a_F &= a_0 + \Delta a \\
 a_F &= 0,01072 \text{ kg/m}^3 - 0,0015 \text{ kg/m}^3 \\
 a_F &= 9,22 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 = 9,22 \text{ g/m}^3
 \end{aligned}$$

- En el estado final se han de cumplir simultáneamente la ecuación de estado  $E_F = a_F r_a T_F$  y la de Clausius-Clapeyron  $\ln \frac{E_F}{E_0} = \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T_F} \right)$ . Para poder trabajar con ambas expresiones es preciso realizar la aproximación  $\ln \frac{E_F}{E_0} \approx \frac{E_F - E_0}{E_0}$ . Por lo tanto nos quedarían las siguientes expresiones:

$$\begin{aligned}
 E_F &= A_F r_a T_F \\
 E_F - E_0 &= \frac{L E_0}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T_F} \right)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 A_F r_a T_F^2 - E_0 T_F &= \frac{L E_0 T_F}{r_a T_0} - \frac{L E_0}{r_a} f g \\
 A_F r_a T_F^2 - \left( E_0 + \frac{L E_0}{r_a} \frac{1}{T_0} \right) T_F + \frac{L E_0}{r_a} &= 0 \\
 4,25 T_F^2 - 28307 T_F + 7666117 &= 0 \\
 T_F &= 282,8 \text{ K} .
 \end{aligned}$$

Existe otra forma de resolver este tipo de problemas empleando la ecuación de Clausius-Clapeyron sin integrar y la que se obtiene diferenciando A:

$$\begin{aligned}
 dA &= \frac{dE}{r_a T} - \frac{E}{r_a T^2} dT \\
 dE &= \frac{L E}{r_a T^2} dT
 \end{aligned}$$

Combinando ambas expresiones se puede relacionar directamente  $\Delta A$  con  $\Delta T$

$$\Delta T \approx \frac{\Delta A}{\frac{L E}{r_a^2 T^3} - \frac{E}{r_a T^2}}$$

Sustituyendo se obtiene:

$$\Delta T \approx \frac{-1,5 \text{ g/m}^3}{\frac{2500 \text{ J/g} \cdot 1408 \text{ Pa}}{(0,418 \text{ J}/(\text{g K}))^2 (285 \text{ K})^3} - \frac{1408 \text{ Pa}}{0,418 \text{ J}/(\text{g K})(285 \text{ K})^2}} = -1,81 \text{ K}$$

por tanto

$$T_F \approx 283,2\text{K} .$$

82. Determine el calor perdido por una masa de aire saturado sabiendo que en dos horas se ha condensado 1 g de vapor por  $\text{m}^3$  de aire. El proceso es isobárico siendo  $P_0 = 1010$  hPa y  $T_0 = 15^\circ\text{C}$ .

Dato:  $E(15^\circ\text{C})=17,04$  hPa

*Solución:*

- El calor perdido por unidad de masa de aire (que designaremos con  $q'$  para no confundirlo con la humedad específica,  $q$ ) puede calcularse mediante la siguiente expresión, obtenida a partir del primer principio de la termodinámica:

$$\begin{aligned} \delta q' &= c_p dT + L \delta q \\ q' &\approx c_p \Delta T + L \Delta q \end{aligned}$$

- Necesitamos conocer  $\Delta T$  y  $\Delta q$  y para ello las humedades absolutas, tanto inicial ( $A_0$ ), como final ( $A_F$ ):

$$\begin{aligned} A_0 &= \frac{E(15^\circ\text{C})}{r_a T_0} = \frac{1704 \text{ Pa}}{461 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 288 \text{ K}} = 0,0128 \text{ kg}/\text{m}^3 , \\ A_F &= a_0 - \Delta A = 0,0128 \text{ kg}/\text{m}^3 - 0,001 \text{ kg}/\text{m}^3 = 0,0118 \text{ kg}/\text{m}^3 . \end{aligned}$$

- Además, sabemos que en el estado final se han de cumplir simultáneamente la ecuación de estado para el vapor de agua,  $E_F = A_F r_a T_F$ , y la ecuación de Clausius-Clapeyron,  $\ln \frac{E_F}{E_0} = \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T_F} \right)$ . De nuevo en la ecuación de Clausius-Clapeyron es preciso realizar la aproximación  $\ln \frac{E_F}{E_0} \approx \frac{E_F - E_0}{E_0}$ . Las ecuaciones que resultan finalmente son:

$$\left. \begin{aligned} E_F &= A_F r_a T_F \\ E_F - E_0 &= \frac{L E_0}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T_F} \right) \end{aligned} \right\}$$

$$\begin{aligned} a_F r_a T_F^2 - E_0 T_F &= \frac{L E_0 T_F}{r_a T_0} - \frac{L E_0}{r_a} \\ a_F r_a T_F^2 - \left( E_0 + \frac{L E_0}{r_a} \frac{1}{T_0} \right) T_F + \frac{L E_0}{r_a} &= 0 \\ 5,4398 T_F^2 - 33773,3 T_F + 9240781 &= 0 \\ T_F &= 286,9 \text{ K} . \end{aligned}$$

Calculamos también la presión saturante final ( $E_F$ ):

$$\begin{aligned} E_F &= A_F r_a T_F \\ E_F &= 0,0118 \text{ kg/m}^3 \cdot 461 \text{ J/(kg K)} \cdot 286,9 \text{ K} \\ E_F &= 1561 \text{ Pa} \end{aligned}$$

- Así pues, teniendo en cuenta que el incremento de humedad específica puede expresarse como  $\Delta q = \epsilon \Delta E / P_0$ , el calor perdido por la masa de aire será el siguiente:

$$q' = c_p \Delta T + L \Delta q$$

$$q' = c_p \Delta T + \epsilon \frac{L}{P_0} (E_F - E_0)$$

$$q' = 1005 \text{ J/(kg K)} \cdot (286,9 \text{ K} - 288 \text{ K}) + 0,622 \frac{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}{1010 \text{ hPa}} (15,61 \text{ hPa} - 17,04 \text{ hPa})$$

$$q' = -3316 \text{ J/kg} \approx -3,3 \text{ J/g}$$

Al igual que en el problema anterior podía haberse optado por resolver de una forma aproximada:

$$\begin{aligned} \Delta T &\approx \frac{\Delta A}{\frac{L E}{r_a^2 T^3} - \frac{E}{r_a T^2}} \\ \Delta q &\approx \epsilon \frac{\Delta E}{P} \end{aligned}$$

83. La temperatura y humedad relativa en el exterior de una casa son  $40^\circ\text{C}$  y  $40\%$ , respectivamente. En la casa hay instalado un aparato de aire acondicionado que toma aire del exterior, lo enfría y lo introduce en la casa. El proceso de enfriamiento comienza poniendo el aire en contacto con un circuito de refrigeración, que lo lleva a una temperatura de  $0^\circ\text{C}$ , produciéndose la saturación de la masa de aire y la correspondiente condensación del vapor de agua que tuviera en exceso. Una vez que el aire entra en la casa alcanza una temperatura de  $20^\circ\text{C}$ . Teniendo en cuenta que todo el proceso se desarrolla a presión constante e igual a  $1013 \text{ hPa}$  se pide: (a) representar gráficamente el proceso, (b) calcular la cantidad de agua por unidad de volumen y por unidad de masa de aire que se condensa en el proceso de enfriamiento, (c) calcular la humedad relativa del aire que entra en la habitación.

Datos:  $E(40^\circ\text{C})=74,5 \text{ hPa}$ ,  $E(20^\circ\text{C})=23,48 \text{ hPa}$ ,  $E(0^\circ\text{C})=6,11 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

(a) Representación gráfica del proceso:

(b) Cantidad de agua por unidad de volumen ( $\Delta a$ ) y por unidad de masa ( $\Delta q$ ) que se condensa en el proceso.

- En primer lugar calculamos la presión parcial del vapor de agua ( $e_e$ ), la humedad absoluta ( $a_e$ ) y la humedad específica ( $q_e$ ) correspondientes al exterior de la casa.

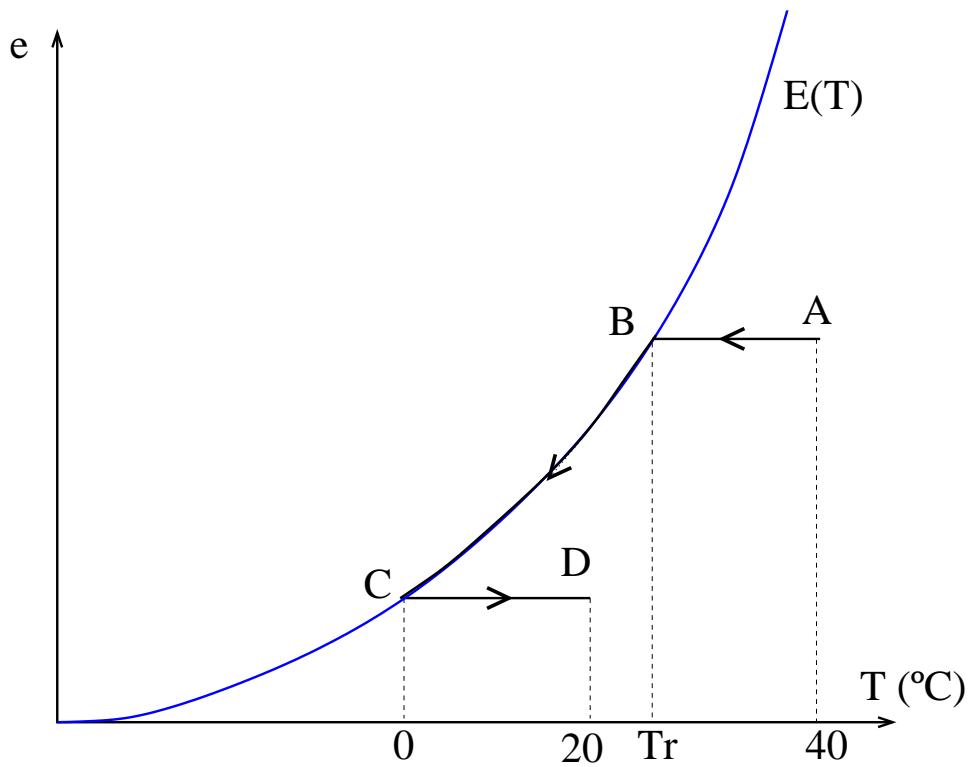


Figura 3.2: Representación esquemática del funcionamiento de un aparato de aire acondicionado en un diagrama e-T.

$$e_e = \frac{h_e E_e}{100}$$

$$e_e = \frac{40 \cdot 74,5 \text{ hPa}}{100}$$

$$e_e = 29,8 \text{ hPa} .$$

$$a_e = \frac{e_e}{r_a T_e}$$

$$a_e = \frac{2980 \text{ Pa}}{461 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 313 \text{ K}}$$

$$a_e = 2,065 \cdot 10^{-2} \text{ kg}/\text{m}^3 .$$

$$q_e \approx m_e = \epsilon \frac{e_e}{P_e - e_e}$$

$$q_e = 0,622 \cdot \frac{29,8 \text{ hPa}}{1013 \text{ hPa} - 29,8 \text{ hPa}}$$

$$q_e = 0,0189 .$$

- En el aire acondicionado se produce el enfriamiento hasta una  $T_{ac} = 0^\circ\text{C}$ , además de alcanzarse la saturación de la masa de aire y la condensación del vapor de agua en

exceso. Calculamos la presión parcial del vapor de agua ( $e_{ac}$ ), la humedad absoluta ( $a_{ac}$ ) y la humedad específica ( $q_{ac}$ ) para dicha situación.

$$e_{ac} = E(0^\circ\text{C}) = 6,11 \text{ hPa}$$

$$\begin{aligned} a_{ac} &= \frac{e_{ac}}{r_a T_{ac}} \\ a_{ac} &= \frac{611 \text{ Pa}}{461 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 273 \text{ K}} \\ a_{ac} &= 4,854 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} q_{ac} \approx m_{ac} &= \epsilon \frac{e_{ac}}{P - e_{ac}} \\ q_{ac} &= 0,622 \cdot \frac{6,11 \text{ hPa}}{1013 \text{ hPa} - 6,11 \text{ hPa}} \\ q_{ac} &= 3,774 \cdot 10^{-3} . \end{aligned}$$

- Por lo tanto, ya podemos calcular  $\Delta a$  y  $\Delta q$ :

$$\begin{aligned} \Delta a &= a_e - a_{ac} \\ \Delta a &= 2,064 \cdot 10^{-2} \text{ kg/m}^3 - 4,854 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \\ \Delta a &= 1,6 \cdot 10^{-2} \text{ kg/m}^3 = 16 \text{ g/m}^3 . \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Delta q &= q_e - q_{ac} \\ \Delta q &= 0,0189 - 3,774 \cdot 10^{-3} \\ \Delta q &= 1,51 \cdot 10^{-2} = 15,1 \text{ g/kg} . \end{aligned}$$

Tenga en cuenta que  $q_{ac} = q_{final}$ .

(c) Humedad relativa en la habitación ( $h_i$ ):

$$\begin{aligned} h_i &= \frac{e_i}{E_i} 100 \\ h_i &= \frac{q_i P_i}{\epsilon E_i} 100 \\ h_i &= \frac{q_{ac} \cdot P_i}{\epsilon \cdot E_i} \cdot 100 \\ h_i &= \frac{3,774 \cdot 10^{-3} \cdot 1013 \text{ hPa}}{0,622 \cdot 23,48 \text{ hPa}} \cdot 100 \\ h_i &= 26,17 \approx 26 \% . \end{aligned}$$


---

84. En una masa de aire saturado a  $T = 10^\circ\text{C}$  y presión  $P = 998 \text{ hPa}$  se produce una condensación isobárica por irradiación nocturna. Sabiendo que se han condensado  $2 \text{ g/m}^3$  de vapor, determínese el descenso de temperatura necesario para que ocurra este cambio de fase, así como la pérdida de calor que acompaña al proceso.

Dato:  $E(10^\circ\text{C}) = 12,3 \text{ hPa}$ .

*Solución:*

- En primer lugar calculamos las humedades absolutas, tanto inicial ( $A_0$ ), como final ( $A_F$ ).

$$\begin{aligned} A_0 &= \frac{E(10^\circ\text{C})}{r_a T_0} \\ A_0 &= \frac{1230 \text{ Pa}}{461 \text{ J}/(\text{kg K}) \cdot 283,15 \text{ K}} \\ A_0 &= 9,42 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 . \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} A_F &= A_0 - \Delta a \\ A_F &= 9,42 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 - 2 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \\ A_F &= 7,42 \cdot 10^{-3} \text{ kg/m}^3 \end{aligned}$$

- A continuación necesitamos obtener  $E_F$  y  $T_F$ , que calculamos usando la aproximación analítica del problema anterior.

$$\left. \begin{aligned} E_F &= a_F r_a T_F \\ \ln \frac{E_F}{E_0} &\approx \frac{E_F - E_0}{E_0} = \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T_F} \right) \end{aligned} \right\}$$

$$\begin{aligned} a_F r_a T_F^2 - E_0 \left( 1 + \frac{L}{r_a T_0} \right) T_F + \frac{L E_0}{r_a} &= 0 \\ 3,4216 T_F^2 - 24787,4 T_F + 6,6703 \cdot 10^6 &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} T_F &= 279,912 \text{ K} = 6,8^\circ\text{C} \\ E_F &= 9,57 \text{ hPa} \approx 9,6 \text{ hPa} . \end{aligned}$$

- Por último calculamos la pérdida de calor que acompaña al proceso, sabiendo que éste viene expresado mediante:  $q' = c_p \Delta T + L \Delta q$

De nuevo este problema podría hacerse de forma aproximada.

$$\begin{aligned} q' &\approx c_p (T_F - T_0) + L \frac{\epsilon}{P_0} (E_F - E_0) \\ q' &\approx 1005 \text{ J}/(\text{kg K}) (6,8^\circ\text{C} - 10^\circ\text{C}) + 2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg} \frac{0,622}{998 \text{ hPa}} (9,6 \text{ hPa} - 12,3 \text{ hPa}) \\ q' &\approx -7440 \text{ J/kg} = -7,4 \text{ J/g} . \end{aligned}$$


---

85. Una masa saturada asciende, de forma que siempre se encuentra saturada, desde el nivel de 700 mb y  $T = 273\text{K}$  hasta el de 650 mb. Sabiendo que se condensa en el proceso una proporción de mezcla  $m = 7,3 \cdot 10^{-4}$ , calcúlese el descenso de temperatura que tiene lugar.

Dato:  $E(10^\circ\text{C}) = 6,11 \text{ hPa}$ . Usar Magnus si fuera necesario.

*Solución:*

- Calculamos en primer lugar la proporción de mezcla inicial ( $m_0$ ) y la proporción de mezcla final ( $m_F$ )

$$\begin{aligned} m_0 &= \epsilon \frac{E(0^\circ\text{C})}{P_0 - E(0^\circ\text{C})} \\ m_0 &= 0,622 \frac{6,11 \text{ hPa}}{700 \text{ hPa} - 6,11 \text{ hPa}} \\ m_0 &= 5,477 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} m_F &= m_0 - \Delta m \\ m_F &= 5,477 \cdot 10^{-3} - 7,3 \cdot 10^{-4} \\ m_F &= 4,747 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- La presión parcial final del vapor de agua será

$$\begin{aligned} m_F &= \epsilon \frac{e_F}{P_F - e_F} \\ e_F &= \frac{m_F \cdot P}{\epsilon + m_F} \\ e_F &= \frac{4,747 \cdot 10^{-3} \cdot 650 \text{ hPa}}{0,622 + 4,747 \cdot 10^{-3}} \\ e_F &= 5 \text{ hPa} \end{aligned}$$

- Teniendo presente que ambas tensiones son de saturación, puede emplearse la ecuación de Clausius-Clapeyron:

$$\begin{aligned} \ln \frac{E}{E_0} &= \frac{L}{r_a} \left( \frac{1}{T_0} - \frac{1}{T_F} \right) \\ T_F &= \frac{1}{\frac{1}{T_0} - \ln \frac{E}{E_0} \cdot \frac{r_a}{L}} \\ T_F &= \frac{1}{\frac{1}{273 \text{ K}} - \ln \frac{5 \text{ hPa}}{6,11 \text{ hPa}} \cdot \frac{461 \text{ J}/(\text{kg K})}{2,51 \cdot 10^6 \text{ J/kg}}} \\ T_F &= 270,3 \text{ K} \end{aligned}$$

- Por lo tanto, el descenso de temperatura que tiene lugar es el siguiente:

$$\begin{aligned} \Delta T &= T_F - T_0 \\ \Delta T &= 270,3 \text{ K} - 273 \text{ K} \\ \Delta T &= -2,7 \text{ K} \end{aligned}$$


---

86. Sean dos masas de aire húmedo, teniendo la segunda el doble de masa que la primera. Supongamos que sufren un proceso de mezcla horizontal, siendo sus valores iniciales de temperatura y humedad:  $T_1 = 0^\circ\text{C}$ ,  $h_1 = 90\%$ ,  $E_1 = 6,12 \text{ mb}$ ,  $T_2 = 20^\circ\text{C}$ ,  $h_2 = 40\%$ ,  $E_2 = 23,4 \text{ mb}$ . La presión a la que se desarrolla el proceso es  $P_0 = 1000 \text{ mb}$ . Calcúlese:

- $e_1$ ,  $e_2$  y  $e$  final,  $e_F$ .
- Temperatura final de la mezcla.
- ¿Se alcanza la saturación al mezclar las dos masas?

*Solución:*

(a) Presión parcial de ambas masas de aire y de la mezcla final ( $e_1$ ,  $e_2$  y  $e_F$ )

- Calcularemos las presiones parciales a partir de las humedades de cada masa de aire, de la siguiente manera:

$$h = \frac{e}{E} 100$$

$$e = \frac{E h}{100}$$

$$e_1 = \frac{6,12 \text{ mb} \cdot 90}{100} = 5,51 \text{ mb}$$

$$e_2 = \frac{23,4 \text{ mb} \cdot 40}{100} = 9,36 \text{ mb}$$

- La presión parcial final de la mezcla se calculará atendiendo al peso relativo de las masas de dichas masas de aire húmedo. Por lo tanto:

$$e_F = \frac{e_1 + 2e_2}{3}$$

$$e_F = \frac{5,51 \text{ mb} + 2 \cdot 9,36 \text{ mb}}{3}$$

$$e_F = 8,1 \text{ mb}$$

(b) Temperatura de la mezcla ( $T_F$ ):

- Si suponemos que no existen pérdidas de calor, para que se mantenga el equilibrio debe cumplirse lo siguiente:

$$Q_1 + Q_2 = 0$$

$$Q_{s1} + Q_{a1} + Q_{s2} + Q_{a2} = 0$$

$$m_{s1} C_s (T_F - T_1) + m_{a1} C_a (T_F - T_1) + m_{s2} C_s (T_F - T_2) + m_{a2} C_a (T_F - T_2) = 0$$



- Por otro lado sabemos que:  $m_{si} = M_i - qM_i = M_i(1 - q_i)$  así como que  $m_{ai} = q_iM_i$ . Si sustituimos en la ecuación anterior nos quedaría lo siguiente:

$$(1 - q_1)M_1C_s(T_F - T_1) + q_1M_1C_a(T_F - T_1) \\ + (1 - q_2)2M_1C_s(T_F - T_2) + q_2M_12C_a(T_F - T_2) = 0$$

$$((1 - q_1)C_s + q_1C_a + 2(1 - q_2)C_s + 2q_2C_a)T_F = \\ (1 - q_1)C_sT_1 + q_1C_aT_1 + (1 - q_2)2C_sT_2 + 2q_2C_aT_2$$

$$T_F = \frac{(1 - q_1)C_sT_1 + q_1C_aT_1 + (1 - q_2)2C_sT_2 + 2q_2C_aT_2}{(1 - q_1)C_s + q_1C_a + 2(1 - q_2)C_s + 2q_2C_a}$$

- Calculamos las humedades específicas de las dos masas de aire que se mezclan, ( $q_1$ ) y ( $q_2$ ):

$$q_1 \approx m_1 = \epsilon \frac{e_1}{P_0 - e_1} \\ q_1 = 0,622 \frac{5,51 \text{ mb}}{1000 \text{ mb} - 5,51 \text{ mb}} \\ q_1 = 3,44 \cdot 10^{-3}$$

$$q_2 \approx m_2 = \epsilon \frac{e_2}{P_0 - e_2} \\ q_2 = 0,622 \frac{9,36 \text{ mb}}{1000 \text{ mb} - 9,36 \text{ mb}} \\ q_2 = 5,87 \cdot 10^{-3}$$

- Como  $q_1, q_2 \ll 1$ , la temperatura final puede expresarse de la siguiente manera.

$$T_F = \frac{T_1 + 2T_2}{3} \\ T_F = \frac{273 \text{ K} + 2 \cdot 293 \text{ K}}{3} \\ T_F = 286,3 \text{ K} = 13,3^\circ\text{C}$$

(c) Para que se alcance la saturación, debe cumplirse la condición  $e_F \geq E_F$ . Por ello calcularemos la tensión saturante correspondiente a la temperatura de la mezcla y compararemos los valores de  $e_F$  y  $E_F$ .

$$E(13,3^\circ\text{C}) = 6,110 \frac{7,45 \cdot 13,3(^\circ\text{C})}{234,07 + 13,3} \text{ mb} \\ E(13,3^\circ\text{C}) = 15,3 \text{ mb}$$

- Como  $e_F < E_F$ , no se alcanza la saturación de la masa de aire.

87. Si se consideran las dos masas de aire húmedo del problema anterior ( $T_1 = 0^\circ\text{C}$ ,  $h_1 = 90\%$ ,  $T_2 = 20^\circ\text{C}$ ,  $M_2 = 2M_1$ ), ¿qué humedad relativa es necesario que tenga la masa  $M_2$  para que tras el proceso de mezcla horizontal se alcance la saturación? Supóngase que la presión a la que se desarrolla el proceso es  $P_0 = 1000\text{ mb}$  y que  $q_1$  y  $q_2$  son mucho menores que uno.

*Solución:*

- Para que se alcance la saturación la presión parcial del vapor de agua final de la mezcla debe ser igual a la tensión de saturación, es decir,  $e_F = E_F$ .
- Calcularemos en primer lugar la humedad específica necesaria para que se produzca la condensación, usando  $T_F = 13,3^\circ\text{C}$

$$\begin{aligned} m_F &= \epsilon \frac{e_F}{P - e_F} \\ m_F &= 0,622 \frac{15,3\text{ hPa}}{1000\text{ hPa} - 15,3\text{ hPa}} \\ m_F &= 9,66 \cdot 10^{-3} \\ q_F &= \frac{m_F}{m_F + 1} \\ q_F &= \frac{9,66 \cdot 10^{-3}}{9,66 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q_F &= 9,56 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

- A continuación calculamos la humedad específica necesaria que debe presentar la masa de aire  $M_2$ . Para ello debemos obtener también la humedad específica de la masa de aire  $M_1$ .

$$\begin{aligned} m_1 &= \epsilon \frac{e_1}{P - e_1} \\ m_1 &= 0,622 \frac{5,51\text{ hPa}}{1000\text{ hPa} - 5,51\text{ hPa}} \\ m_1 &= 3,45 \cdot 10^{-3} \\ q_1 &= \frac{m_1}{m_1 + 1} \\ q_1 &= \frac{3,45 \cdot 10^{-3}}{3,45 \cdot 10^{-3} + 1} \\ q_1 &= 3,44 \cdot 10^{-3} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} q_F &= \frac{q_1 + 2q_2}{3} \\ q_2 &= \frac{3q_F - q_1}{2} \\ q_2 &= \frac{3 \cdot 9,56 \cdot 10^{-3} - 3,44 \cdot 10^{-3}}{2} \\ q_2 &= 0,013 \approx m_2 \end{aligned}$$

- Por último obtendremos la presión parcial del vapor de agua correspondiente a dicha proporción de mezcla; y, a partir de ésta, la humedad relativa.

$$\begin{aligned}m_2 &= \epsilon \frac{e_2}{P - e_2} \\e_2 &= \frac{m_2 P}{\epsilon + m_2} \\e_2 &= \frac{0,013 \cdot 1000 \text{ mb}}{0,622 + 0,013} \\e_2 &= 20,48 \text{ mb}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}h_2 &= \frac{e_2}{E_2} 100 \\h_2 &= \frac{20,48 \text{ mb}}{23,4 \text{ mb}} \cdot 100 \\h_2 &= 87 \% .\end{aligned}$$



## Capítulo 4

# Problemas propuestos

### 4.1. Radiación, equilibrio radiativo y temperatura

1. El radio de la órbita (considerada como circular) de la Tierra es  $R_t = 150 \cdot 10^6$  km, mientras que el de la órbita de Marte es  $R_m = 228 \cdot 10^6$  km. Teniendo en cuenta que el valor de la constante solar (potencia solar incidente por unidad de área y perpendicular a ésta, recibida en la Tierra) es  $S = 1400$  W/m<sup>2</sup>,
  - a) Determine la temperatura de la superficie de Marte suponiendo que no posee atmósfera, su albedo es  $a = 0,250$  y se comporta como un cuerpo negro al emitir energía debido a su temperatura.
  - b) Calcule la longitud de onda para la que Marte emite mayor potencia.
2. ¿A qué distancia mínima del Sol podríamos encontrar un planeta helado, con una composición abundante en agua y sin atmósfera?. Considera el Sol como un cuerpo negro a una temperatura  $T = 6000$  K; y utiliza  $a = 0,85$  como valor para el albedo del hielo. Imagina ahora el planeta del problema anterior orbitando en torno al Sol a una distancia promedio igual a la distancia mínima que has calculado, pero en una órbita escasamente excéntrica, de modo que una parte de la trayectoria está ligeramente más cerca del Sol que esa distancia, y más lejos en la otra. ¿Será estable la Temperatura de equilibrio?. Sabiendo que la Tierra se encuentra localizada en promedio a  $1,5 \cdot 10^8$  Km de distancia del Sol y a la luz del resultado del problema anterior, ¿por qué la Tierra no es un planeta helado?
3. El valor de la constante solar es  $S = 1400$  W/m<sup>2</sup>. Si la distancia Tierra-Sol aumenta un 5% calcule el nuevo valor de la constante solar y la nueva temperatura de equilibrio. A la vista del resultado, ¿debe comentar algo acerca de la validez del valor de la temperatura calculado?
4. El radio de la órbita (considerada como circular) de la Tierra es  $R_t = 150 \cdot 10^6$  km, mientras que el de la órbita de Marte es  $R_m = 228 \cdot 10^6$  km. Teniendo en cuenta que la temperatura de la superficie terrestre, considerada como un cuerpo negro y despreciando el efecto de la atmósfera, es  $T_t = 278$  K,
  - a) Determine la temperatura de la superficie de Marte suponiendo que no posee atmósfera, su albedo es  $a = 0,250$  y se comporta como un cuerpo negro al emitir energía debido a su temperatura.
  - b) Calcule la longitud de onda para la que Marte emite mayor potencia.

5. Cálculase la temperatura de equilibrio (suponiendo que se alcanza muy rápidamente) de una superficie horizontal con albedo  $a = 0,4$  en una latitud de  $40^\circ$  N a las 12 h del mediodía del día del equinoccio de primavera, sabiendo que la constante solar vale  $S = 1400 \text{ W/m}^2$  y que los efectos debidos a conducción del calor se desprecian.
6. Sea un planeta con albedo  $a_1 = 0,3$  y temperatura  $T_1 = 280 \text{ K}$ .
  - a) Calcule la temperatura de otro planeta que está situado un 25 % más lejos del sol que el primer planeta y tiene un albedo  $a_2 = 0,5$  y un radio 3 veces superior al primero. Supóngase que ninguno de los dos planetas tiene atmósfera.
  - b) En el caso de que el segundo planeta tuviera atmósfera pero el albedo se mantuviera igual, ¿qué potencia por unidad de superficie emitiría?
7. En la novela de ciencia ficción “Mundo Anillo” de Larry Niven, el autor inventa un mundo artificial con forma de corteza cilíndrica de espesor despreciable frente a la altura y al radio de dicho cilindro (o anillo plano), en el centro mismo de cuyo eje se halla una estrella. Suponiendo que la estrella tiene el tamaño y la temperatura de nuestro Sol ( $R_s = 6,5 \cdot 10^5 \text{ Km}$ ,  $T_s = 6000 \text{ K}$ ), que el radio del cilindro es igual al de la órbita terrestre ( $d = 1,5 \cdot 10^8 \text{ Km}$ ), que la altura del cilindro es mucho menor que este radio y que el albedo del anillo es despreciable, calcula la temperatura de equilibrio en los siguientes casos:
  - (a) cuando el material del cilindro es un conductor térmico perfecto.
  - (b) cuando el material del cilindro es un aislante térmico perfecto.
8. Cálculase la temperatura de equilibrio (suponiendo que se alcanza muy rápidamente) de una placa de hielo, situada horizontalmente sobre el suelo, en una latitud de  $75^\circ$  S a las 12 h del mediodía del día del solsticio de verano (21 de Junio), sabiendo que la constante solar vale  $S = 1400 \text{ W/m}^2$  y que los efectos debidos a conducción del calor se desprecian.  
 Datos: inclinación sobre la eclíptica =  $23,5^\circ$ ; albedo del hielo =  $0,8$ ;  $\sigma = 5,67 \cdot 10^{-8} \text{ W m}^{-2} \text{ K}^{-4}$ .
9. Cálculase la temperatura de equilibrio (suponiendo que se alcanza muy rápidamente) de una superficie horizontal con albedo  $a = 0,4$  en una latitud de  $40^\circ$  N a las 12 h del mediodía del día del equinoccio de primavera, sabiendo que la constante solar vale  $S = 1400 \text{ W/m}^2$  y que los efectos debidos a conducción del calor se desprecian.
10. Se organiza una expedición a Marte donde hay dos voluntarios españoles: Paco y Yolanda. Los objetivos de la expedición son la medida de la constante solar para el planeta Marte ( $S_M$ ) y del ángulo que forma el eje del planeta con la eclíptica ( $\alpha_M$ ).
  - En primer lugar se les pide calcular teóricamente  $S_M$ . Los datos proporcionados son la temperatura del sol, la distancia Marte sol y el radio del sol, que son, respectivamente,  $T_s = 5,9 \cdot 10^3 \text{ K}$ ,  $R_{M-S} = 2,28 \cdot 10^8 \text{ Km}$  y  $R_s = 6,95 \cdot 10^5 \text{ Km}$ . Calcula con estos datos el valor de  $S_M$ .
  - Una vez que llegan al planeta Marte, para medir los parámetros antes citados, aprovechan que el planeta se encuentra en un solsticio. Paco se coloca en el ecuador y Yolanda en el polo iluminado. A mediodía observan la temperatura de equilibrio de una placa paralela a la superficie del planeta y que puede considerarse un cuerpo negro. Paco observa que la temperatura de equilibrio de su placa es de  $318 \text{ K}$  mientras que la temperatura de equilibrio de la placa de Yolanda es de  $263 \text{ K}$ . Ayuda a los

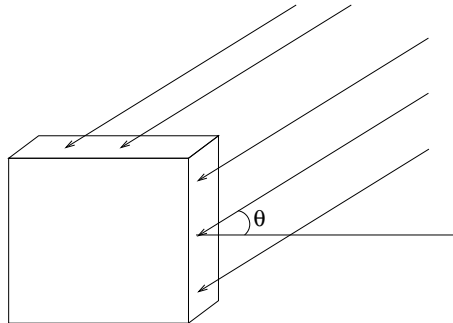
expedicionarios calculando con estos datos cuánto valen  $\alpha_M$  y  $S_M$ . ¿Es compatible el valor que has calculado ahora de  $S_M$  con el que has obtenido en el apartado anterior?

11. Una esfera metálica de 2 m de radio se calienta a 500° C. La esfera está cubierta de una pintura de emisividad 0,7 para el visible y 0,9 para el infrarrojo.
  - a) Determínese el flujo de radiación térmica absorbida por una superficie de 1 cm<sup>2</sup> situada perpendicularmente al radiovector esfera-superficie, y colocada a 1000 m de distancia, considerando ambos cuerpos como cuerpos negros.
  - b) Responda a la pregunta del apartado anterior empleando las emisividades proporcionadas y teniendo en cuenta que la superficie de 1 cm<sup>2</sup> está pintada con la misma pintura que la esfera. (Justifique la emisividad o emisividades que ha empleado al calcular el flujo).
12. Sea un planeta ficticio que orbita en torno al Sol a una distancia un 20% superior a la distancia que separa a la Tierra del Sol. Dicho planeta tiene una inclinación de su eje de rotación respecto a la eclíptica que es nulo y un albedo igual a 0,1.
  - a) Calcule la temperatura de equilibrio del planeta.
  - b) Calcule la potencia recibida, a la distancia a la que se encuentra el planeta, por unidad de área (siendo esta perpendicular a los rayos solares).
  - c) Sobre el suelo del planeta se coloca una placa que al mediodía alcanza una temperatura de 304,29 K. Si dicha placa se considera que es un cuerpo negro y que sólo emite radiación por una cara, determine la latitud a la que se encuentra dicha placa.

Datos: constante solar 1400 W/m<sup>2</sup>,  $\sigma = 5,67 \cdot 10^{-8}$  W/(m<sup>2</sup> K<sup>4</sup>).

13. Una esfera metálica de 2,0 m de radio se calienta a 500°C.
  - a) Determínese el flujo de radiación térmica absorbido por una superficie de 1,0 cm<sup>2</sup> situada perpendicularmente al radiovector esfera-superficie, y colocada a 1000 m de distancia, considerando ambos cuerpos como cuerpos negros.
  - b) Si la esfera se recubre de una pintura de emisividad 0,7 para el visible y 0,9 para el infrarrojo, responda a la pregunta del apartado anterior empleando las emisividades proporcionadas y teniendo en cuenta que la superficie de 1,0 cm<sup>2</sup> está pintada con la misma pintura que la esfera emisora. (Justifique la emisividad o emisividades que ha empleado al calcular el flujo).
14. Sea un sistema solar formado por el Sol y tres planetas A, B y C. El planeta A está situado a una distancia del Sol  $D_A = X$ , el planeta B a una distancia  $D_B = 2X$  y el planeta C a una distancia  $D_C = 4X$ . Teniendo en cuenta que ninguno de los tres planetas presenta atmósfera y todos se encuentran a idéntica temperatura de equilibrio, calcule los albedos de los tres planetas para que la temperatura de equilibrio sea lo mayor posible.
15. Sea un planeta situado a la mitad de la distancia Tierra-Sol. Si la constante solar, para la Tierra, es de 1400 W/m<sup>2</sup> y el albedo del planeta es 0.6, calcule,
  - a) La temperatura con la que se “ve” el planeta desde el espacio.

- b) Si el planeta posee atmósfera y se considera que en superficie tiene la temperatura calculada en el apartado anterior, calcule la densidad en superficie si allí la presión es de 700 hPa y la composición en volumen de la atmósfera es de 50 % de  $O_2$  ( $M=32$ ) y 50 % de  $N_2$  ( $M=28$ ).
16. Se lanza con el propósito de estudiar la posibilidad de que exista una estación espacial orbitando en torno a Marte el satélite “*Mars Orbiter*”. Dicho satélite es de forma cúbica y se comporta radiativamente con una emisividad  $\epsilon_0 = 0,25$  para la radiación infrarroja y una emisividad  $\epsilon_1$  para la radiación de onda corta. En su órbita en torno a Marte únicamente dos caras del satélite son iluminadas por el Sol, como se muestra en la figura adjunta, siendo el ángulo  $\theta = 40^\circ$ . Se trata de estudiar la posibilidad de establecer una estación espacial en el planeta Marte, por lo que el satélite se lanza con aire húmedo no saturado en su interior que se mantiene a la presión constante  $p_0 = 990$  hPa.



Al alcanzarse la temperatura de equilibrio, se observa que dicha temperatura hace que el aire en el interior del satélite haya alcanzado su temperatura de rocío. Se sabe que el aire del satélite tenía al despegar una temperatura  $T_0 = 298,0$  K y una temperatura virtual  $T_{0v} = 299,0$  K. Calcule la humedad específica y la temperatura de equilibrio que alcanza el satélite. Calcule también la emisividad  $\epsilon_1$  de la superficie del satélite para onda corta, sabiendo que la distancia al Sol del planeta Marte es un 52 % mayor que la distancia que separa al Sol de la Tierra y que la constante solar para la Tierra  $S = 1400$  W/m<sup>2</sup>.

17. Se dispone de una esfera con radio  $R = 5,0$ m y a una temperatura  $T_0 = 1500$  K. A una distancia  $D$  de la esfera se tiene una placa delgada y buena conductora del calor con una superficie  $S$  pequeña y orientada de forma que la normal a la superficie forma un ángulo  $\theta = 30^\circ$  con la recta que une el centro de la placa con el centro de la esfera.

Sabiendo que el albedo de la placa es  $a = 0,3$  y la temperatura de equilibrio a la que se encuentra es  $T_e = 15,0^\circ\text{C}$  calcule la distancia que separa la placa de la esfera.

Nota: Desprecie todos los efectos que no sean los puramente radiativos.

18. Se dispone una expedición a un planeta desconocido  $X$ . El objetivo de la expedición es medir la distancia que separa dicho planeta de la estrella  $S$  en torno a la que gira y la inclinación del eje del planeta respecto a la normal a la eclíptica. Para ello dos cosmonautas, llamados Paco y Yolanda, aterrizan en el planeta  $X$ . Primero observan que la longitud de onda para la cual es máxima la radiación proveniente de  $S$  que se recoge en  $X$  es  $\lambda_M = 414,3$  nm y miden el radio de la estrella  $S$ , que resulta ser  $R_S = 7,0 \cdot 10^8$  m. Tras ello, aprovechando que el planeta se encuentra en un solsticio, Paco se dirige a la latitud en la que la radiación incide de forma perpendicular, mientras que Yolanda se coloca en la



misma latitud, pero en el otro hemisferio del planeta. Ambos disponen placas delgadas y aislantes, paralelas a la superficie del planeta. Paco observa que al mediodía la temperatura de equilibrio de su placa es  $T_p = 340$  K y que el cociente entre la temperatura que alcanza su placa y la que alcanza la placa de su compañera es  $T_y/T_p = \sqrt{3/5}$ . Se pide:

- Calcular la temperatura de la estrella,  $T_S$ .
- Calcular la distancia que separa al planeta de la estrella,  $D_{XS}$ .
- Calcular el valor del ángulo  $\alpha$  de inclinación del eje del planeta respecto de la eclíptica. Las cambios estacionales en dicho planeta, ¿serán más o menos acusados que los registrados en la Tierra?
- Razona como se ven afectados los resultados anteriores si usamos idénticos datos pero las placas utilizadas por Paco y Yolanda son perfectamente conductoras en vez de aislantes.

## 4.2. Termodinámica del aire no saturado

1. Sea una capa de aire de 20 m de espesor sobre la que incide radiación solar de forma perpendicular. Se observa que la masa de aire tiene una temperatura inicial  $T_0 = 20^\circ\text{C}$  (dicha temperatura coincide en ese momento con la del aire circundante) y que después de ser calentada por la radiación solar durante 5 minutos alcanza una altura de equilibrio de 1980 m. Si la presión atmosférica en superficie es  $P = 1013,25$  hPa y se considera que el calentamiento se ha producido por absorción directa de la radiación solar:

- Calcule la fracción de radiación solar incidente que se ha absorbido.

Datos:  $c_p(\text{as})=1005\text{J}/(\text{Kg K})$ ,  $T_{\text{Sol}}= 5900$  K,  $d_{\text{Tierra-Sol}} = 150 \cdot 10^6$  Km,  $R_{\text{Sol}} = 680000$  Km.

2. La atmósfera se halla en un estado tal que, para una humedad específica constante  $m = 0,003$ , una masa de aire cuya temperatura en superficie es  $T_0 = 20^\circ\text{C}$ , siendo la temperatura atmosférica  $T'_0 = 15^\circ\text{C}$  también en superficie, asciende adiabáticamente hasta alcanzar el equilibrio a una altura de 1270 m. Si otra masa de aire asciende politrópicamente hasta alcanzar el equilibrio a una altura de 1760 m,
  - a) ¿Cuál será el coeficiente politrópico?
  - b) ¿Cuánto estimarías que vale la temperatura atmosférica a 1000 m?
  - c) ¿Está justificada la hipótesis  $T/T' \approx 1$  en el nivel inicial? (Considérese válida la hipótesis si el resultado no se aleja de 1 en más de un 5 %).

Datos:  $c_p(\text{as})=1\text{J}/(\text{g K})$ ,  $c_p(\text{va})=1,86\text{J}/(\text{g K})$ .

3. Una masa de aire húmedo, con una humedad relativa del 65 %, se encuentra en el suelo en equilibrio con el aire atmosférico, supuesto seco, a una temperatura de  $15^\circ\text{C}$  y una presión de 1000 hPa.
  - a) ¿Cuales serán las densidades de la masa de aire húmedo y del aire atmosférico?. Relaciona el resultado de este problema con la fuerza ascensional sobre las nubes.
  - b) ¿Cómo se modificaría el resultado si la masa de aire húmedo, debido a la polución, enriquece su composición en  $\text{NO}_2$ ?

Datos:  $E(15^\circ\text{C})=17,04$  hPa.

4. Una masa de aire húmedo asciende adiabáticamente. Se conoce la temperatura de rocío en superficie,  $\tau = 10^\circ\text{C}$ , y la temperatura de condensación en altura  $T_s = 9^\circ\text{C}$ .
- Calcule la temperatura de la masa de aire en superficie,  $T_0$  y su humedad relativa,  $h$ . (Emplee si fuera necesario  $\ln(T/T_0) \approx (T - T_0)/T_0$ ).
  - Suponiendo que la temperatura atmosférica disminuye  $6,5^\circ\text{C}$  cada 1000 m, calcule la temperatura atmosférica en superficie,  $T'_0$ , para que el nivel de condensación coincida con el nivel de equilibrio de la masa de aire húmedo.
  - Analice si las temperaturas obtenidas en los anteriores apartados son coherentes entre sí y con los valores de  $\tau$  y  $T_s$ .

Datos:  $L = 600$  cal/g,  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{\text{as}} = r = 0,287$  J/(g K),  $R_{\text{va}} = r' = 0,461$  J/(g K),  $c_p(\text{as})=1$ J/(g K),  $c_p(\text{va})=1,86$ J/(g K).

5. El resultado de una serie de medidas con un globo aerostático es el siguiente:
- En  $z = z_0$  se tiene  $T_{\text{aire}} = 3^\circ\text{C}$ , desde el suelo hasta dicha altura se observa  $\alpha_1 = 0,007^\circ\text{C/m}$ .
  - Desde  $z = z_0$  hasta  $z = z_0 + 2000$  m se observa  $\alpha_2 = 0,008^\circ\text{C/m}$ .

Se supone que la temperatura de la atmósfera desciende linealmente con la altura hasta alcanzar la altura  $z_0$ , en ella se produce una discontinuidad en el gradiente de temperatura (se pasa de  $\alpha_1$  a  $\alpha_2$ ) y a partir de dicha altura la temperatura continúa descendiendo linealmente hasta  $z = z_0 + 2000$  m. Si sabemos que nuestro globo aerostático tenía una temperatura  $T_b = 45^\circ\text{C}$  en superficie y que alcanzó el equilibrio en el estrato  $z = z_0 + 2000$  m,

- ¿Cuál es la altura  $z_0$ ?
- ¿Cuál es la temperatura de equilibrio?
- ¿Cuál es la temperatura atmosférica en la superficie?

Considere en todo momento que está trabajando con una atmósfera compuesta por aire seco.

6. Una masa de aire seco de 1 kg asciende, descendiendo su temperatura  $30^\circ\text{C}$ . Durante la ascensión la temperatura de la masa de aire la de su entorno son aproximadamente iguales.
- Calcule la cantidad de calor intercambiado entra la masa de aire y la atmósfera.
  - Cómo varía el resultado si la humedad específica de la masa de aire y de la atmósfera es  $q = 0,005$ .
  - Demuestre si se trata de un proceso adiabático o politrópico.  
Dato:  $c_p(\text{as})=1$  J/(gK).

7. Una burbuja de aire asciende adiabáticamente:
- Si la presión en el nivel inicial es  $P_0 = 1010$  hPa y en el nivel de equilibrio es  $P_1 = 900$  hPa, calcule la temperatura en el nivel superior si la temperatura de la masa de aire en el nivel inicial es  $T_0 = 25^\circ\text{C}$ .

- Si la temperatura atmosférica desciende con la altura a un ritmo  $\alpha = 0,065^\circ\text{C}/\text{m}$  calcule la temperatura atmosférica inicial  $T'_0$ .

Datos: considere el aire como un gas ideal diatómico.

8. Durante el día la atmósfera en cierta región, se encuentra en estado de equilibrio indiferente.
  - (a) En esas condiciones se encuentra que el nivel de condensación está a 1000 m. Siendo la temperatura en superficie  $T_0 = 22^\circ$ , ¿Cuál será la temperatura de saturación?
  - (b) Al anochecer, el gradiente vertical decrece, como consecuencia del enfriamiento del suelo, alcanzando un valor  $\alpha = 0,007^\circ\text{C}/\text{m}$ . En esas condiciones, suponiendo una humedad atmosférica nocturna constante y equivalente a la diurna ¿Cuánto valdrá  $\bar{\gamma}$ . Si la temperatura atmosférica superficial es de  $10^\circ\text{C}$ , ¿Cuál será la temperatura de equilibrio para una masa de aire calentada hasta alcanzar  $15^\circ\text{C}$ ? ¿ y la altura de equilibrio?

Dato:  $P_0 = 970$  mb,  $E(22^\circ\text{C})=24$  mb.

9. Sean dos masas de aire seco con una temperatura de  $25^\circ\text{C}$  que están rodeadas por aire a  $23^\circ\text{C}$ . Supongamos que una asciende de forma adiabática hasta su altura de equilibrio y la otra de forma politrópica llegando a una altura 100 m por encima de la primera. Si  $\alpha = 0,0065^\circ\text{C}$  y la presión es  $P = 1013$  hPa calcule:
  - a) El calor específico asociado al proceso politrópico.
  - b) La presión en los dos niveles de equilibrio.

Datos:  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{\text{as}} = r = 0,287$  J/(g K),  $R_{\text{va}} = r' = 0,461$  J/(g K),  $c_p(\text{as})=1$ J/(g K),  $c_p(\text{va})=1,86$ J/(g K).

10. La atmósfera se halla en un estado tal que, suponiendo que se trata de aire seco, una masa de aire cuya temperatura en superficie es  $T_0 = 20^\circ\text{C}$ , siendo la temperatura atmosférica  $T'_0 = 15^\circ\text{C}$  también en superficie, asciende adiabáticamente hasta alcanzar el equilibrio a una altura de 1400 m. Si otra masa de aire asciende politrópicamente hasta alcanzar el equilibrio a una altura de 1800 m,
  - a) ¿Cuál será el coeficiente politrópico y el calor específico asociado a la transformación?
  - b) ¿Cuánto estimarías que vale la temperatura atmosférica a 1000 m?
  - c) Calcule el coeficiente politrópico considerando una proporción de mezcla,  $m = 0,012$ .

Datos:  $c_p(\text{as})=1$ J/(g K),  $c_p(\text{va})=1,86$ J/(g K).

11. Se observan nubes a 3000 m de altura. Teniendo en cuenta que la temperatura de la masa de aire que dio lugar a las nubes cuando estaba en superficie era de  $25^\circ\text{C}$ , calcule las siguientes magnitudes:
  - a) Humedad específica en superficie y a 3000 m.
  - b) Tensión parcial de vapor en superficie y a 3000 m.
  - c) Si suponemos que la altura de equilibrio está en 4000 m y que la masa de aire para ascender recibió una energía de  $10$  J/ $\text{m}^3$ , calcule el valor de  $\alpha$ .

Datos:  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{\text{as}} = r = 0,287$  J/(g K),  $R_{\text{va}} = r' = 0,461$  J/(g K),  $c_p(\text{as})=1$  J/(g K),  $c_p(\text{va})=1,86$  J/(g K),  $E(25^\circ\text{C}) = 31,92$  hPa.

12. Sea una burbuja de aire seco que evoluciona, sin alejarse del equilibrio ( $T/T' \sim 1$ ), desde el nivel de referencia, en el que la temperatura atmosférica es de  $20^\circ\text{C}$  y su temperatura inicial es de  $25^\circ\text{C}$ , hasta una altura de equilibrio dada, absorbiendo  $1\text{ kcal}$  durante toda su elevación:

- a) ¿Cuál es la altura de equilibrio?
- b) ¿Cuánto vale el calor específico del proceso?

Datos:  $\alpha = 0,007^\circ\text{C}/\text{m}$ , masa =  $2\text{ kg}$ .

13. Sea un planeta con albedo  $a_1 = 0,3$  y temperatura  $T_1 = 280\text{ K}$ .

- a) Calcule la temperatura de otro planeta que está situado un  $25\%$  más lejos del sol que el primer planeta y tiene un albedo  $a_2 = 0,5$  y un radio 3 veces superior al primero. Supóngase que ninguno de los dos planetas tiene atmósfera.
- b) En el caso de que el segundo planeta tuviera atmósfera pero el albedo se mantuviera igual, ¿qué potencia por unidad de superficie emitiría?

14. Se tiene un lago en la falda de barlovento de una elevación montañosa que se eleva  $920$  metros de altura sobre el nivel de dicho lago. El agua del lago se halla durante la mañana más caliente que una masa de aire, estabilizada por una inversión térmica, sobre él. En estas condiciones, el agua del lago comunica por conducción a la masa de aire  $0,25\text{ Kcal}/\text{m}^2$  cada hora. Si sabemos que las  $5$  horas que tarda en romperse la citada inversión térmica son suficientes para que, tras la ruptura, una masa de  $2,5\text{ m}$  de espesor e inicialmente a  $12^\circ\text{C}$ , calentada por el lago, supere la montaña y se desplace a sotavento, ¿Cuál será la presión máxima, constante durante el calentamiento, a nivel de la superficie del lago? (Nota puede considerar en todo el problema que la masa de aire sobre el lago está formada exclusivamente por aire seco).

15. La atmósfera se encuentra estratificada en dos capas, de modo que la primera, con un espesor de  $1500\text{ m}$ , posee un gradiente vertical  $\alpha_1 = 7 \cdot 10^{-3}\text{ K}/\text{m}$  y la segunda se extiende hasta muy arriba en la troposfera con un gradiente vertical  $\alpha_2 = 6 \cdot 10^{-3}\text{ K}/\text{m}$ . Si calentamos un globo en la superficie hasta elevar  $10\text{ K}$  su temperatura respecto al aire a su alrededor y sabemos que dicho globo, durante el ascenso, recibe por radiación  $240$  calorías por  $\text{Kg}$  y por cada  $1000$  metros, ¿Cuál será la altura de equilibrio que alcanzará dicho globo?

16. Considérese una masa de aire de espesor  $20\text{ m}$  situada en una latitud de  $45^\circ\text{ N}$  el día del solsticio de verano a las  $12$  horas del mediodía. Dicha masa de aire absorbe tan sólo el  $5\%$  de la radiación solar que le llega y se observa que empieza a ascender una vez que se calienta hasta una temperatura  $5^\circ\text{ C}$  por encima de la temperatura del aire circundante.

- a) Teniendo en cuenta que la constante solar vale aproximadamente  $1400\text{ W}/\text{m}^2$ , calcule la potencia por unidad de área que absorbe la masa de aire.
- b) Si consideramos que la densidad del aire es del orden de  $1,2\text{ kg}/\text{m}^3$ , calcule el tiempo que tarda la masa de aire en comenzar su ascenso.
- c) La masa de aire, una vez que comienza su ascenso, continúa absorbiendo radiación a idéntico ritmo y asciende con una velocidad de  $1,3\text{ m}/\text{s}$ . Demuestre que el proceso es politrópico haciendo la suposición de  $T/T' \approx 1$  y calcule el coeficiente de enfriamiento de la transformación,  $\Gamma_p$ .

17. Se sabe que el aire en el interior de una vivienda está a temperatura  $T_i$  y tiene idéntica temperatura de rocío que el aire en el exterior que está a temperatura  $T_e$ . También se sabe que la relación entre la humedad relativa dentro y fuera de la casa es  $h_i/h_e = 0,550$ . Además, se ha observado que la presión atmosférica en superficie es  $P_a = 1013$  hPa, que en el exterior el gradiente térmico de la atmósfera  $\alpha = 0,0065^\circ\text{C}/\text{m}$  y que si se libera una burbuja a temperatura  $T_i$  la altura de equilibrio de la misma es 3030 m. Con estos datos calcule el valor de la temperatura dentro y fuera de la casa  $T_i$  y  $T_e$ , la humedad relativas  $h_i$  y  $h_e$  y de la humedad específica  $q_i$ ,  $q_e$ .  
Nota.- Considerar en el problema  $T/T' \simeq 1$ .
18. Sea una masa de aire con humedad específica igual a 0,01, siendo su temperatura de  $20^\circ\text{C}$  y la temperatura del aire circundante de  $15^\circ\text{C}$ .
- Determine el calor específico a presión constante de la masa de aire.
  - Determine su índice de enfriamiento para ascenso adiabático.
  - Si el gradiente de enfriamiento de la atmósfera es,  $\alpha = 0,007^\circ\text{C}/\text{m}$ , calcule la altura hasta la que ascendera la masa de aire.
  - Suponga para la misma masa de aire un ascenso politrópico en el que se alcanza un nivel de equilibrio 600 m superior al del apartado anterior. Calcule el calor específico de dicha evolución politrópica.
19. Sea una burbuja de aire que evoluciona politrópicamente desde el nivel de referencia, en el que la temperatura atmosférica es de  $20^\circ\text{C}$  y su temperatura inicial es de  $25^\circ\text{C}$ , hasta una altura de equilibrio dada, absorbiendo 2000 J, a un ritmo constante durante toda su elevación hasta dicho nivel de equilibrio:
- ¿Cuál es la altura de equilibrio?
  - ¿Cuánto vale el índice de enfriamiento del proceso,  $\Gamma_p$ ?

Datos:  $\alpha = 0,007^\circ\text{C}/\text{m}$ , masa=3 kg.

20. Sea una burbuja de aire de 1 m de radio situada a nivel del suelo en un lugar de latitud  $40^\circ\text{N}$  el día del solsticio de verano al mediodía. Esta burbuja absorbe el 1% de la radiación solar que le llega (mientras está en la superficie), siendo la temperatura del aire circundante, así como la temperatura inicial de la burbuja, de  $20^\circ\text{C}$  y la presión atmosférica de 1013,25 hPa.
- Calcule la potencia solar que absorbe la burbuja mientras está a nivel del suelo.  
Ayuda: una esfera se ve exactamente igual desde cualquier dirección.
  - Calcule el tiempo necesario para que la burbuja gane  $5^\circ\text{C}$ .
  - Si después de ganar los  $5^\circ\text{C}$  la burbuja comienza un ascenso politrópico, calcule cuánto vale el calor específico de dicho proceso politrópico, teniendo en cuenta que la altura de equilibrio alcanzada está 100 m por encima del nivel que se alcanzaría en un ascenso adiabático y que  $\alpha = 0,006^\circ\text{C}/\text{m}$ .

### 4.3. Termodinámica del aire saturado

1. Sea una masa de aire húmedo con  $h = 75\%$ ,  $T_0 = 290$  K,  $P = 1013$  hPa y tensión de saturación  $E(290\text{K}) = 19,37$  hPa, que asciende adiabáticamente:

- a) Calcule el punto de rocío y la temperatura de condensación. ¿Por qué difieren ambas temperaturas si ambas representan la temperatura a la que se inicia la condensación y la humedad específica no ha disminuido en todo el ascenso? (emplee si fuera necesario  $\ln(T/T_0) \approx (T - T_0)/T_0$ )
- b) Calcule el nivel de condensación (**NO** emplee la fórmula de Ferrel ni la de Väisälä).
- c) Calcule la presión en el nivel de condensación.
2. Una masa de aire húmedo tiene una proporción de mezcla  $m = 3$  g/kg.
- a) Calcule su humedad relativa,  $h$ , su humedad específica,  $q$  y su punto de rocío,  $\tau$ .
- b) Calcule la temperatura de saturación,  $T_s$ .
- c) A partir del conocimiento de  $T_s$  calcule la altura de condensación,  $z_s$  (**NO** emplee la fórmula de Ferrel ni la de Väisälä).  
 Datos:  $L = 600$  cal/g,  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{as} = r = 0,287$  J/(g K),  $R_{va} = r' = 0,461$  J/(g K),  $c_p(as)=1$ J/(g K),  $c_p(va)=1,86$ J/(g K),  $E(17^\circ C) = 19,37$  hPa, (emplee si fuera necesario  $\ln(T/T_0) \approx (T - T_0)/T_0$ ).
3. La temperatura equivalente de una masa de aire a  $T_0 = 17^\circ C$  es  $T_e = 20^\circ C$ .
- a) Calcule su humedad relativa,  $h$ , su humedad específica,  $q$  y su punto de rocío,  $\tau$ .
- b) Calcule su temperatura de saturación,  $T_s$ .
- c) Si  $\alpha = 0,065^\circ C/m$  deduzca si la condensación se produciría por debajo del nivel de equilibrio (**NO** emplee la fórmula de Ferrel ni la de Väisälä).  
 Datos:  $L = 600$  cal/g,  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{as} = r = 0,287$  J/(g K),  $R_{va} = r' = 0,461$  J/(g K),  $c_p(as)=1$ J/(g K),  $c_p(va)=1,86$ J/(g K),  $E(17^\circ C) = 19,37$  hPa, (emplee si fuera necesario  $\ln(T/T_0) \approx (T - T_0)/T_0$ ).
4. Una masa de aire húmedo está a una temperatura de  $17^\circ C$  y tiene una proporción de mezcla  $m = 6$  g/kg, además el aire que lo circunda presenta una temperatura de  $12^\circ C$
- a) Calcule su humedad relativa,  $h$ , su humedad específica,  $q$ , su punto de rocío,  $\tau$ , y la temperatura equivalente,  $T_e$ .
- b) Si suponemos que la masa de aire asciende adiabáticamente, calcule la temperatura de saturación,  $T_s$ .
- c) A partir del conocimiento de  $T_s$  calcule la altura de condensación,  $z_s$  (**NO** emplee la fórmula de Ferrel ni la de Väisälä). ¿Tiene alguna relación esta altura con la altura de equilibrio?
- Datos:  $L = 600$  cal/g,  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{as} = r = 0,287$  J/(g K),  $R_{va} = r' = 0,461$  J/(g K),  $c_p(as)=1$ J/(g K),  $c_p(va)=1,86$ J/(g K),  $E(17^\circ C) = 19,37$  hPa, (emplee si fuera necesario  $\ln(T/T_0) \approx (T - T_0)/T_0$ ).
5. Se tiene una temperatura y humedad relativa en el exterior de una casa de  $40^\circ C$  y  $h = 40\%$ , respectivamente. En la casa se tiene conectado un aparato de aire acondicionado que toma el aire del exterior lo enfría y lo introduce en el interior. Puede considerarse que el proceso de enfriamiento es el siguiente: el aire entra en contacto con el circuito de refrigeración que está a  $0^\circ C$ , produciéndose en esta zona la condensación del agua, alcanzando el aire dicha temperatura y una humedad relativa del  $100\%$ , aunque cuando el aire entra en la casa pasa a tener  $20^\circ C$ . Teniéndose en cuenta que todo el proceso se realiza a presión atmosférica, se pide,

- a) Calcular la cantidad de agua por unidad de volumen de aire que se produce en el proceso de enfriamiento.
- b) Calcular la humedad relativa cuando el aire entra en la habitación.
- c) Representar gráficamente el proceso.

Datos:  $L = 600 \text{ cal/g}$ ,  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{\text{as}} = r = 0,287 \text{ J/(g K)}$ ,  $R_{\text{va}} = r' = 0,461 \text{ J/(g K)}$ ,  $c_p(\text{as})=1\text{J/(g K)}$ ,  $c_p(\text{va})=1,86\text{J/(g K)}$ ,  $E(40^\circ\text{C}) = 74,5 \text{ hPa}$ ,  $E(20^\circ\text{C}) = 23,48 \text{ hPa}$ ,  $E(0^\circ\text{C}) = 6,11 \text{ hPa}$ , emplee si fuera necesario la fórmula de Magnus.

6. Una habitación se mantiene a  $22^\circ$  siendo la temperatura exterior de  $2^\circ$  y la presión atmosférica  $p_a = 1000 \text{ mb}$ . Suponiendo que la habitación tiene ventanas y que se puede considerar que son lo bastante delgadas para que su temperatura sea uniforme, calcular:
  - (a) La humedad relativa y específica máximas que puede haber en la habitación sin que se forme vaho en las ventanas.
  - (b) Igual que (a) pero suponiendo que en vez de en una habitación nos encontramos en la cabina de un avión presurizada a  $800 \text{ mb}$ .
  - (c) Igual que (b) pero suponiendo que la ventanilla del avión está térmicamente aislada del exterior.
  - (d) ¿Qué piensas que pasaría si la ventana no fuera delgada y la temperatura no pudiese considerarse uniforme en todo su espesor?

Datos:  $E(2^\circ) = 7,05 \text{ mb}$ ;  $E(22^\circ) = 26,6 \text{ mb}$ .

7. La chimenea de una torre de enfriamiento en el polo químico emite aire con  $m = 22 \text{ g/kg}$  y a una  $T = 40^\circ$ , siendo la presión y temperatura de la atmósfera a nivel del suelo  $p_0 = 1000 \text{ mb}$  y  $T_0 = 20^\circ$ . Un sondeo en altura da como resultado que la temperatura de la atmósfera varía con un gradiente geométrico  $\alpha_1 = 3 \text{ K/km}$  hasta una altura de  $z_0 = 500 \text{ m}$  y  $\alpha_2 = 6 \text{ K/km}$  a partir de  $z_0$ . Se pide:
  - (a) Calcular el gradiente de enfriamiento adiabático del aire que desprende la chimenea.
  - (b) Calcular la temperatura, razón de mezcla y presión parcial de vapor de agua del aire emitido por la chimenea a  $500$  y  $1500 \text{ m}$  de altura.
  - (c) ¿Se formarán nubes antes de que el aire detenga su ascenso?

Sugerencia: En caso necesario utilice la fórmula de Magnus o Clausius-Clapeyron para el cálculo de la presión de vapor de saturación.

8. Una masa de aire se encuentra en la falda de una montaña con una temperatura de  $20^\circ\text{C}$  y una humedad relativa  $h = 95\%$ , siendo la temperatura del aire circundante de  $15^\circ\text{C}$ . La presión en la base de la montaña es  $1013 \text{ hPa}$  y  $\alpha = 0,0065^\circ \text{ C/m}$ . En estas condiciones,
  - a) ¿Qué altura tendrá la montaña si se observa la formación de nubes  $200 \text{ m}$  por debajo de la cima ?
  - b) ¿Qué valor mínimo deberá tener  $\alpha$  para que puedan formarse nubes?
  - c) ¿Qué cantidad de vapor de agua por  $\text{kg}$  de aire seco se habrá condensado en la masa de aire si la temperatura en la cumbre es de  $0^\circ\text{C}$  y la presión es de  $900 \text{ hPa}$ ?

Datos:  $L = 600 \text{ cal/g}$ ,  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{\text{as}} = r = 0,287 \text{ J/(g K)}$ ,  $R_{\text{va}} = r' = 0,461 \text{ J/(g K)}$ ,  $c_p(\text{as}) = 1 \text{ J/(g K)}$ ,  $c_p(\text{va}) = 1,86 \text{ J/(g K)}$ ,  $E(20^\circ\text{C}) = 23,48 \text{ hPa}$ ,  $E(0^\circ\text{C}) = 6,11 \text{ hPa}$ , (emplee si fuera necesario  $\ln T/T_0 \simeq (T - T_0)/T_0$ ).

9. Se observan nubes a 3000 m de altura. Teniendo en cuenta que la temperatura de la masa de aire que dio lugar a las nubes cuando estaba en superficie era de  $25^\circ\text{C}$ , calcule las siguientes magnitudes:

- Humedad específica en superficie y a 3000 m.
- Tensión parcial de vapor en superficie y a 3000 m.
- Si suponemos que la altura de equilibrio está en 4000 m y que la masa de aire para ascender recibió una energía de  $10 \text{ J/m}^3$ , calcule el valor de  $\alpha$ .

Datos:  $\bar{R} = \bar{r} \approx R_{\text{as}} = r = 0,287 \text{ J/(g K)}$ ,  $R_{\text{va}} = r' = 0,461 \text{ J/(g K)}$ ,  $c_p(\text{as}) = 1 \text{ J/(g K)}$ ,  $c_p(\text{va}) = 1,86 \text{ J/(g K)}$ ,  $E(25^\circ\text{C}) = 31,92 \text{ hPa}$ .

10. Sea un masa de aire húmedo a una presión de 1013 hPa y a una temperatura de  $25^\circ\text{C}$ . Se observa que si el gas se comprime isotérmicamente se consigue condensación de agua cuando la presión es 6,52 veces la inicial.

- Calcule el punto de rocío, la humedad relativa y la presión parcial de vapor.
- Si la atmósfera se encuentra en superficie a  $20^\circ\text{C}$ , calcule la altura a la que la humedad realtiva de la masa de aire es el doble de la inicial.

11. La temperatura en el interior de una habitación es  $T_0 = 20,0^\circ\text{C}$ , siendo la humedad relativa  $h_0 = 55,0\%$ . En el exterior de la casa la temperatura es tal que la humedad relativa es  $h_1 = 95\%$  y la temperatura de rocío es  $T_{r1} = -2,0^\circ\text{C}$  siendo la presión atmosférica tanto dentro como fuera de la casa  $p_a = 990 \text{ hPa}$ .

- Calcule la temperatura en el exterior, la presión parcial de vapor, la humedad absoluta y la humedad específica dentro y fuera de la casa .
- La habitación tiene dos ventanas al exterior, una tiene ambas caras a la temperatura  $T_1$  del exterior, mientras que la otra tiene ambas caras a la temperatura media entre  $T_1$  y  $T_0$ . ¿Se condensará agua en alguna de las ventanas? Si se condensa indica si lo hace en la cara de la ventana que da a la habitación o en la que da al exterior.

Nota: Emplee si fuera necesario la fórmula de Magnus.

12. Los datos obtenidos en un sondeo en superficie indican que la presión atmosférica  $p = 1010 \text{ hPa}$ , la humedad relativa  $h = 86\%$  y la temperatura  $T = 16^\circ\text{C}$ . Calcule, empleando la fórmula de Magnus si fuese necesario, la humedad absoluta, la humedad específica, la temperatura de rocío y la temperatura de saturación por ascenso adiabático para la situación atmosférica descrita por los datos anteriores.

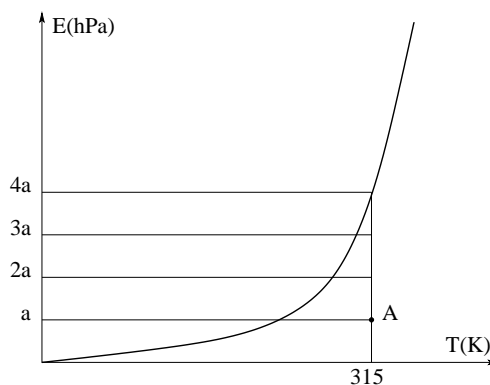
Yolanda se encuentra en una habitación cerrada con un volumen de  $50 \text{ m}^3$  que contiene una masa de aire húmedo no saturado, siendo la humedad relativa en el interior  $h_0 = 70\%$  a una temperatura  $T_0 = 30^\circ\text{C}$  y presión  $p_0 = 1010 \text{ hPa}$ . Yolanda encuentra que la humedad es alta, pero se equivoca y enciende un humidificador en vez de un deshumidificador antes de abandonar la habitación. El humidificador permanece encendido durante seis horas y añade al aire de la habitación 2,0 gramos de vapor de agua por minuto.



- (a) Determinar la razón de mezcla, la temperatura de rocío, la humedad absoluta, la presión de vapor y la masa de vapor de agua para la citada masa de aire húmedo en las condiciones iniciales.
- (b) ¿Se habrá llegado a la saturación tras la acción del humidificador?
- (c) Si no se hubiera llegado a la saturación, calcúlese la razón de mezcla, la humedad absoluta y la humedad relativa en la habitación tras la acción del humidificador.
- (d) Si se hubiera llegado a la saturación, calcular la temperatura a la que encontraría Yolanda la habitación si todo el vapor de agua en exceso se condensara entregando su calor de forma isobárica al aire de la habitación.

Datos:  $E(30^\circ) = 42,82$  hPa.

13. Se tiene una masa de aire a presión  $p = 1,0$  atm que en el diagrama  $e - T$  de la figura viene representada por el punto A. Con los datos de la figura y empleando si fuera necesario la fórmula de Magnus, calcule: la humedad relativa de la masa de aire en cuestión, su razón de mezcla, el valor de la constante  $a$  y la temperatura de rocío de dicha masa de aire. Por último, calcule la temperatura a la que se saturaría esta masa de aire si sufriera un ascenso adiabático y si alcanza la saturación al elevarse en una atmósfera con  $\alpha = 0,0066^\circ\text{C}/\text{m}$  y con una temperatura en superficie  $T'_0 = 298$  K.



14. Dada una masa de aire con humedad relativa  $h_0 = 75\%$ , temperatura  $T_0 = 282$  K y presión  $P_0 = 985$  hPa, calcúlese:
  - (a) El gradiente adiabático ( $\bar{\Gamma}$ ).
  - (b) La temperatura de saturación por ascenso adiabático.
  - (c) La temperatura de saturación for enfriamiento isóbaro.
  - (d) Altura del nivel de condensación por ascenso adiabático.
15. Se observa que la temperatura de una capa de aire, que se ha ido calentando en contacto con el suelo, es  $T_0 = 25^\circ\text{C}$  mientras que la temperatura de la atmósfera que rodea a dicha capa es  $T'_0 = 14^\circ\text{C}$ . La temperatura de rocío de la capa de aire es  $T_r = 10^\circ\text{C}$  siendo la presión a nivel del suelo  $p_0 = 995$  hPa y el gradiente geométrico de la atmósfera  $\alpha = 5,0$  K/km. Se pide:
  - Calcular la humedad relativa, la humedad específica y la humedad absoluta de la capa de aire en el momento que se eleva.

- Calcule  $\bar{\Gamma}$  para la capa de aire y la altura de equilibrio de dicha capa de aire en un ascenso adiabático.
- La capa de aire en su ascenso, ¿alcanza la altura de equilibrio calculada anteriormente o alcanza antes el nivel de condensación?

Datos:  $E(25^\circ) = 31,9$  hPa,  $E(14^\circ) = 16,1$  hPa,  $E(10^\circ) = 12,3$  hPa.

16. Una masa de aire se encuentra inicialmente a presión  $p_0 = 1010$  hPa, temperatura  $T_0 = 34^\circ\text{C}$  y humedad relativa  $h_0 = 60\%$ . El movimiento de dicha masa de aire hace que pase sobre una superficie, fría y seca, que está inclinada de forma que la masa termina estando a una presión  $p_f = 930$  hPa y a una temperatura  $T_f < T_0$ . Suponiendo que el enfriamiento de la masa de aire se debe a la influencia de la superficie fría, no existiendo intercambio de vapor de agua con la misma y que la humedad relativa final de la masa de aire es  $h_f = 85\%$  se pide:
- a) Razone si la masa de aire al deslizarse sobre la superficie termina a una altura mayor o menor que la inicial.
  - b) Calcule la presión de vapor inicial de la masa de aire.
  - c) Calcule, utilizando los datos que se proporcionan en el problema, la temperatura final de la masa de aire.
  - d) Razone si la temperatura final es mayor o menor que la antes calculada, en el caso en que la masa de aire comience su proceso de enfriamiento con la misma presión y temperatura que en el caso inicial, pero con una humedad relativa  $h_0 = 10\%$  y terminando de nuevo a  $p_f = 930$  hPa y con  $h_f = 75\%$ .

Nota.- Utilice la ecuación de Magnus o Clausius Clapeyron si fuese necesario

# Bibliografía

- [1] A. Maya, “Problemas de meteorología superior”, Instituto Nacional de Meteorología, (Madrid). 1989.
- [2] C. García-Legaz Martínez y F. Castejón de la Cuesta, “Problemas de meteorología”, Instituto Nacional de Meteorología, (Madrid). 1986.
- [3] F. Morán Samaniego, “Apuntes de termodinámica de la atmósfera”, Instituto Nacional de Meteorología (Madrid). 1984.