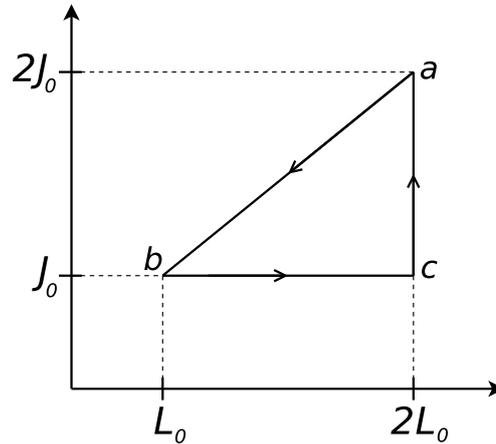


PRIMER PARCIAL DE FÍSICA 4 - RESUELTO

TERMODINÁMICA - 11/05/2013

1. Una máquina térmica utiliza una banda elástica cuya ecuación de estado es  $J = \alpha LT$ , con  $J$  la tensión,  $L$  la longitud,  $\alpha$  una constante y  $T$  la temperatura absoluta. El calor específico es una constante,  $c_L = c$ .



- a) Obtenga la expresión de la energía interna y el calor intercambiado en cada proceso.  
 b) Calcule la eficiencia de la máquina  $\eta = \frac{W}{Q_T}$ , donde  $W$  es el trabajo total del ciclo y  $Q_T$  el calor intercambiado en proceso isotérmico.

**Solución ítem a)** Para encontrar la energía interna vamos a integrar sus derivadas respecto de  $T$  y  $L$ . La primer derivada es trivial

$$\left. \frac{\partial U}{\partial T} \right|_L = c_L = c. \quad (1)$$

Para la segunda, usaremos la relación que aprendimos para los sistemas  $pVT$  tomando las derivadas cruzadas de la entropía:

$$\left. \frac{\partial U}{\partial V} \right|_T = T \left. \frac{\partial p}{\partial T} \right|_V - p$$

haciendo los reemplazos  $V \rightarrow L$  y  $p \rightarrow -J$ . Así obtenemos

$$\left. \frac{\partial U}{\partial L} \right|_T = -T \left. \frac{\partial J}{\partial T} \right|_L + J = -T\alpha L + J = 0 \quad (2)$$

De (1) y (2) deducimos que  $U = cT + U_0$ , con  $U_0$  una constante.

Para obtener los calores intercambiados en cada proceso utilizaremos la primera ley  $dU = dQ + JdL$ .

- ab: Isotérma,  $dQ = -JdL$ .

$$Q_{ab} = - \int_{2L_0}^{L_0} \alpha T L dL = \frac{J_0}{L_0} \int_{L_0}^{2L_0} L dL = \frac{3}{2} J_0 L_0 \quad (3)$$

- bc: Tensión constante,  $J = J_0$ .

$$Q_{bc} = c(T_c - T_b) - \int_{L_0}^{2L_0} J_0 dL = c \left( \frac{J_0}{2\alpha L_0} - \frac{J_0}{\alpha L_0} \right) - J_0 L_0 = -\frac{J_0 c}{2\alpha L_0} - J_0 L_0 \quad (4)$$

- ca: Isocórico,  $L = L_0$ .

$$Q_{ca} = c(T_a - T_c) = \frac{J_0 c}{2\alpha L_0} \quad (5)$$

De (3), (4) y (5) podemos verificar que  $\Delta U_{Total} = 0$  y  $W_{Total} = \frac{J_0 L_0}{2}$ .

**Solución ítem b)** Simplemente aplicamos la definición:

$$\eta = \frac{W}{Q_{ab}} = \frac{J_0 L_0}{2} \frac{2}{3J_0 L_0} = \frac{1}{3} \quad (6)$$

2. Un litro de agua líquida es comprimida isotérmicamente a 293 K desde 1 atm hasta 20 atm. Recuerde que para líquidos el cambio de volumen es despreciable ( $\Delta V \ll V$ ). Suponga además que la compresibilidad isotérmica del agua  $\kappa_T = -\frac{1}{V} \left. \frac{\partial V}{\partial p} \right|_T$  y el coeficiente de expansión térmica  $\alpha = \frac{1}{V} \left. \frac{\partial V}{\partial T} \right|_p$  se mantienen constantes durante el proceso.

a) ¿Cuánto trabajo es requerido?

b) ¿Cuánto vale el calor intercambiado?

**Datos**  $\kappa_T = 0,5 \times 10^{-4} \text{ atm}^{-1}$ ;  $\alpha = 2 \times 10^{-4} \text{ K}^{-1}$ .

**Solución ítem a)** Para calcular el trabajo hecho sobre el sistema utilizaremos la definición  $W = -\int_i^f p dV$ . Dado que el proceso es isotérmico, podemos escribir el diferencial de volumen

$$dV = \left. \frac{\partial V}{\partial T} \right|_p dT + \left. \frac{\partial V}{\partial p} \right|_T dp \equiv \left. \frac{\partial V}{\partial p} \right|_T dp.$$

Así obtenemos

$$W_T = -\int_{1\text{atm}}^{20\text{atm}} p \left. \frac{\partial V}{\partial p} \right|_T dp = \int_{1\text{atm}}^{20\text{atm}} p V \kappa_T dp \cong V \kappa_T \int_{1\text{atm}}^{20\text{atm}} p dp \cong 10^{-2} \ell \text{ atm} \quad (7)$$

**Solución ítem b)** Tomaremos un proceso reversible,  $dQ = T dS$ . Teniendo en cuenta que el proceso es isotérmico, escribiremos el diferencial de entropía como

$$T dS = T \left. \frac{\partial S}{\partial T} \right|_p dT + T \left. \frac{\partial S}{\partial p} \right|_T dp \equiv T \left. \frac{\partial S}{\partial p} \right|_T dp = -T \left. \frac{\partial V}{\partial T} \right|_p dp = -TV \alpha dp.$$

Así podemos calcular el calor intercambiado como

$$Q = -T \alpha \int_{1\text{atm}}^{20\text{atm}} V dp \cong -T \alpha V \int_{1\text{atm}}^{20\text{atm}} dp \cong -1,1134 \ell \text{ atm} \quad (8)$$

3. Un vapor que puede condensarse tiene una entropía molar dada por la expresión  $s(u, v) = s_0 + R \ln \left[ C(v-b) \left(u + \frac{a}{v}\right)^{5/2} \right]$  donde  $C$ ,  $a$ ,  $b$  y  $s_0$  son constantes,  $u$  es la energía interna molar y  $v$  el volumen molar.

a) Encuentre  $u(T, v)$ .

b) Halle la ecuación de estado.

c) Calcule  $c_p$  y  $c_v$ . **Ayuda:**  $c_p - c_v = -T \frac{\left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v^2}{\frac{\partial p}{\partial v}\bigg|_T}$ .

d) Calcule el calor latente  $L$  entre las fases líquido y vapor a temperatura  $T$  en función de la temperatura  $T$ , la constante de los gases  $R$  y los volúmenes molares  $v_\ell$  y  $v_g$ .

**Solución ítem a)** De combinar la primer y Segunda Ley tenemos  $Tds = du + pdv$ . De allí es inmediato

$$\frac{\partial s}{\partial u}\bigg|_v = \frac{1}{T} \text{ y } \frac{\partial s}{\partial v}\bigg|_u = \frac{p}{T}.$$

Utilizaremos la primer relación en este ítem y la segunda en el siguiente. Así

$$\frac{1}{T} = R \frac{5}{2} \left(u + \frac{a}{v}\right)^{-1} \Rightarrow u = \frac{5}{2}RT - \frac{a}{v} \quad (9)$$

**Solución ítem b)** De lo deducido anteriormente:

$$\frac{p}{T} = R \left[ \frac{1}{v-b} - \frac{5}{2} \left(u + \frac{a}{v}\right)^{-1} \frac{a}{v^2} \right] \Rightarrow p = \frac{RT}{v-b} - \frac{a}{v^2} \quad (10)$$

donde usamos la primer ecuación de (9) para introducir  $T^{-1}$  en el segundo término.

**Solución ítem c)** Para hallar el  $c_v$  primero escribiremos  $s(T, v)$ . Reemplazando (9) se tiene

$$s(T, v) = s_0 + R \ln \left[ c(v-b) \left(\frac{5}{2}RT\right)^{5/2} \right]. \quad (11)$$

De la definición del  $c_v$

$$c_v = T \frac{\partial S}{\partial T}\bigg|_v = TR \frac{5}{2} \left(\frac{5}{2}RT\right)^{-1} \frac{5}{2}R = \frac{5}{2}R \quad (12)$$

Para el  $c_p$ , si quisieramos utilizar la definición necesitaríamos  $s(T, p)$ . Como la ecuación de estado es complicada, esta alternativa es difícil de llevar a cabo. Como alternativa podemos utilizar la identidad probada en la Guía 3

$$c_p - c_v = \frac{Tv\alpha^2}{\kappa_T} = -T \frac{\left(\frac{\partial v}{\partial T}\bigg|_p\right)^2}{\frac{\partial v}{\partial p}\bigg|_T} = -T \frac{\left(\frac{\partial p}{\partial T}\bigg|_v\right)^2}{\frac{\partial p}{\partial v}\bigg|_T}$$

donde el último paso se logra utilizando las identidades del Ej 1 de la Guía 1, y constituye la ayuda brindada. Haciendo uso de ella, calculemos primero las derivadas

$$\frac{\partial p}{\partial T}\bigg|_v = \frac{R}{v-b}; \quad \frac{\partial p}{\partial v}\bigg|_T = -\frac{RT}{(v-b)^2} + \frac{2a}{v^3}$$

para obtener

$$c_p - c_v = -T \frac{\left(\frac{R}{v-b}\right)^2}{-\frac{RT}{(v-b)^2} + \frac{2a}{v^3}} = \frac{R}{1 - \frac{2a}{RTv^3} (v-b)^2} \quad (13)$$

**Solución ítem d)** Recordemos que el calor latente  $L = T\Delta s = T(s_g - s_\ell)$  y que ambas fases coexisten a la misma temperatura. Utilizando (11) tenemos

$$L = T(s_g - s_\ell) = RT \ln \left[ \frac{v_{g-b}}{v_{\ell-b}} \right] \quad (14)$$

4. Se tiene un gas ideal formado partículas que se comportan como esferas rígidas de masa  $m$ , todas del mismo tamaño. El gas se encuentra en equilibrio termodinámico a temperatura  $T$ . En un experimento previo se midió la velocidad cuadrática media de las partículas:  $\langle v^2 \rangle = 234,34 \text{ m}^2/\text{s}^2$ . Recuerde que el camino libre medio  $\lambda$  puede relacionarse con el tiempo entre colisiones  $\tau$  y la velocidad media de la siguiente forma:  $\lambda = \tau \langle v \rangle$ .

a) ¿A qué temperatura se encuentra el sistema?

b) Encuentre a qué presión se halla el gas

**Datos**  $m = 5,3 \times 10^{-23} \text{ kg}$ ;  $\tau = 10^{-10} \text{ s}$ ;  $d = 5 \times 10^{-10} \text{ m}$ ;  $k_B = 1,38 \times 10^{-23} \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-2} \text{ K}^{-1}$

**Solución ítem a)** Del teorema de equipartición tenemos que

$$\frac{1}{2} m \langle v^2 \rangle = \frac{3}{2} k_B T \Rightarrow T = \frac{m}{3k_B} \langle v^2 \rangle \quad (15)$$

**Solución ítem b)** De la fórmula del camino libre medio  $\lambda$  tenemos que

$$\lambda = \tau \langle v \rangle = \frac{1}{\sqrt{2} n \sigma} = \frac{k_B T}{\sqrt{2} p \pi d^2} \Rightarrow p = \frac{m \langle v^2 \rangle}{3 \sqrt{2} \pi d^2 \tau \langle v \rangle} \quad (16)$$

Solo resta calcular el valor medio del módulo de la velocidad, utilizando el valor de temperatura hallado en el ítem anterior

$$\langle v \rangle = \left( \frac{m}{2\pi k_B T} \right)^{3/2} 4\pi \int_0^\infty v^3 e^{-mv^2/(2k_B T)} dv = \sqrt{\frac{8k_B T}{\pi m}}$$