# Termodinámica: Tarea 5

Tomás Ricardo Basile Álvarez 316617194

21 de enero de 2022

### Problema 1

Encontrar las tres ecuaciones de estado del sistema con ecuación fundamental

$$u = \left(\frac{\theta}{R}\right)s^2 - \left(\frac{R\theta}{v_0^2}\right)v^2$$

Primero que nada, la ecuación que nos dan está escrita en términos de u, s, v, pero prefiero escribirlas en términos de las variables extensivas U, V, N para que la ecuación fundamental tenga la forma vista en clase. Para hacerlo, sustituimos lo siguiente u = U/N, s = U/N y v = V/N. Entonces nos queda:

$$\frac{U}{N} = \left(\frac{\theta}{R}\right) \left(\frac{s}{N}\right)^2 - \left(\frac{R\theta}{v_0^2}\right) \left(\frac{V}{N}\right)^2$$

$$\Rightarrow U = \frac{\theta}{R} \frac{S^2}{N} - \frac{R\theta}{v_0^2} \frac{V^2}{N}$$

Ahora la ecuación fundamental ya tiene la forma U = U(S, V, N) que estudiamos en clase. Como vimos en clase, una ecuación fundamental en la representación de la energía tiene las siguientes ecuaciones de estado:

Es decir, usando la ecuación fundamental que tenemos:

$$T = \left(\frac{\partial}{\partial S} \left[ \frac{\theta}{R} \frac{S^2}{N} - \frac{R\theta}{v_o^2} \frac{V^2}{N} \right] \right)_{V,N}$$
$$= 2 \frac{\theta S}{RN}$$

Por lo que la primera ecuación de estado es:

$$T = \frac{2\theta S}{RN} = \frac{2\theta}{R}s$$

$$\bullet \left( \frac{\partial U}{\partial V} \right)_{SN} = -p$$

Nuevamente usando la ecuación fundamental que tenemos, llegamos a:

$$\begin{split} -p &= \left(\frac{\partial}{\partial V} \left[\frac{\theta}{R} \frac{S^2}{N} - \frac{R\theta}{v_o^2} \frac{V^2}{N}\right]\right)_{S,N} \\ &= -2 \frac{R\theta V}{v_o^2 N} \end{split}$$

Por lo que la segunda ecuación de estado es:

$$p = \frac{2R\theta V}{v_o^2 N} = \frac{2R\theta}{v_o^2} v$$

Por lo que usando la ecuación fundamental que tenemos, la tercer ecuación de estado resulta ser:

$$\mu = \left(\frac{\partial}{\partial N} \left[ \frac{\theta}{R} \frac{S^2}{N} - \frac{R\theta}{v_o^2} \frac{V^2}{N} \right] \right)_{S,V}$$

$$= \frac{\theta S^2}{R} \left( -\frac{1}{N^2} \right) - \frac{R\theta V^2}{v_o^2} \left( -\frac{1}{N^2} \right)$$

$$= \frac{1}{N^2} \left[ -\frac{\theta S^2}{R} + \frac{R\theta V^2}{v_o^2} \right]$$

Por lo que tercera la ecuación de estado es:

$$\boxed{\mu = \frac{1}{N^2} \left[ -\frac{\theta S^2}{R} + \frac{R\theta V^2}{v_o^2} \right] = -\frac{\theta s^2}{R} + \frac{R\theta v^2}{v_o^2}}$$

#### b. Mostrar que para este sistema $\mu = -u$

En la última ecuación de estado del inciso pasado ya habíamos llegado a la siguiente expresión de  $\mu$ :

$$\mu = -\frac{\theta s^2}{R} + \frac{R\theta v^2}{v_o^2}$$

Que claramente es igual a  $-u = -\left[\left(\frac{\theta}{R}\right)s^2 - \left(\frac{R\theta}{v_0^2}\right)v^2\right]$ . Por lo que  $\mu = -u$ .

### c. Expresar $\mu$ como función de T y de p

Tenemos que la expresión de  $\mu$  es:

$$\mu = -\frac{\theta s^2}{R} + \frac{R\theta v^2}{v_o^2}$$

Sin embargo, por la primera ecuación de estado en el primer inciso, se tiene que  $T=\frac{2\theta}{R}s$ , por lo que  $s=\frac{R}{2\theta}T$ . Y en la segunda ecuación de estado tenemos que  $p=\frac{2R\theta}{v_0^2}v$  por lo que  $v=\frac{v_0^2}{2R\theta}p$ . Sustituimos estas dos expresiones en la expresión para  $\mu$  y llegamos a lo siguiente:

$$\begin{split} \mu &= -\frac{\theta s^2}{R} + \frac{R\theta v^2}{v_o^2} \\ &= -\frac{\theta}{R} \left(\frac{R}{2\theta}T\right)^2 + \frac{R\theta}{v_0^2} \left(\frac{v_0^2}{2R\theta}p\right)^2 \\ &= -\frac{RT^2}{4\theta} + \frac{v_0^2p^2}{4R\theta} \end{split}$$

con lo cual ya logramos escribir  $\mu$  en términos de p y T.

## Problema 2

Se encuentra que un sistema obedece las relaciones U=PV y  $P=BT^2$  con B una constante. Encontrar la ecuación fundamental del sistema.

Encontraremos la ecuación fundamental en la representación de la entropía, lo cual requiere que hallemos s = s(u, v). Para hacerlo, partimos de la diferencial de esta ecuación que es:

$$ds = \left(\frac{\partial s}{\partial u}\right)_v du + \left(\frac{\partial s}{\partial v}\right)_u dv$$

Pero sabemos por las ecuaciones de estado en la representación de la entropía, que  $\frac{1}{T} := \frac{\partial S}{\partial U} = \frac{\partial(sN)}{\partial(uN)} = \frac{\partial s}{\partial u}$  y que  $\frac{p}{T} := \frac{\partial S}{\partial V} = \frac{\partial(sN)}{\partial(vN)} = \frac{\partial s}{\partial v}$ . Por lo que la diferencial anterior se puede escribir como:

$$ds = \frac{1}{T}du + \frac{p}{T}dv$$

Nos gustaría escribir los coeficientes 1/T y p/T en términos de las variables u, v para que el lado derecho de la expresión esté totalmente en términos de u, v. Para hacerlo, usamos las relaciones del enunciado.

Por el enunciado sabemos que U=pV, lo cual implica que  $\frac{U}{N}=p\frac{N}{N} \Rightarrow u=pv \Rightarrow p=\frac{v}{u}$ . Y también sabemos que  $p=BT^2$ , entonces  $T=\sqrt{p/B}=\sqrt{(v/u)/B}=\sqrt{\frac{v}{uB}}$ . Entonces, podemos escribir la ecuación anterior como:

$$ds = \frac{1}{T}du + \frac{p}{T}dv$$

$$= \frac{1}{\sqrt{\frac{v}{uB}}}du + \frac{v/u}{\sqrt{\frac{v}{uB}}}dv$$

$$= \sqrt{\frac{Bu}{v}}du + \sqrt{\frac{Bv}{u}}dv$$

$$= B^{1/2}\left[u^{1/2}v^{-1/2}du + v^{1/2}u^{-1/2}dv\right]$$

Afortunadamente, la expresión entre corchetes parece ser la diferencial de un producto, pues si hacemos la diferencial de  $u^{1/2}v^{1/2}$ , tendríamos que  $d(u^{1/2}v^{1/2})=\frac{\partial(u^{1/2}v^{1/2})}{\partial u}du+\frac{\partial(u^{1/2}v^{1/2})}{\partial v}dv=\frac{1}{2}v^{1/2}u^{-1/2}du+\frac{1}{2}u^{1/2}v^{-1/2}dv.$ 

Con lo que podemos ver que la expresión  $\left[u^{1/2}v^{-1/2}du + v^{1/2}u^{-1/2}dv\right]$  es simplemente igual a  $2d(u^{1/2}v^{1/2})$ . Sustituyendo esto, tenemos que:

$$ds = 2B^{1/2}d(u^{1/2}v^{1/2})$$

Esta ecuación se puede integrar directamente para obtener:

$$s = 2B^{1/2}u^{1/2}v^{1/2} + s_0$$

Con  $s_0$  una constante que surge como constante de integración. Entonces, la ecuación fundamental es:

$$s(u,v) = 2B^{1/2}u^{1/2}v^{1/2} + s_0$$

O bien, para escribirla en las variables extensivas, usamos que s=S/N, u=U/N, v=V/N y nos queda:

$$S/N = 2B^{1/2}(U/N)^{1/2}(V/N)^{1/2} + S_0/N$$

$$\Rightarrow \left[ S(U, V, N) = 2B^{1/2}U^{1/2}V^{1/2} + S_0 \right]$$

## Problema 3

Para un sistema particular de 1 mol, en la vecindad de un estado particular se observa que un cambio en la presión a T constante está acompañado por un flujo de calor dQ = Adp, ¿Cuál es el valor del coeficiente de expansión térmica para este sistema en este mismo estado?

El coeficiente de expansión térmica se define como  $\alpha=\frac{1}{V}\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p$ , pero no tenemos la derivada  $\frac{\partial V}{\partial T}$  necesaria para calcularlo. Por lo que hay que usar la información que nos da el enunciado para poder hacerlo.

Como se observa que fluye un calor dQ = -Adp (negativo porque sale del sistema), eso implica que TdS = -Adp, por lo que considerando que el proceso es a T constante, se tiene que  $\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T = -\frac{A}{T}$ .

Debemos de alguna forma utilizar esta información para calcular  $\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p$ . Esto se podrá hacer usando una de las relaciones de Maxwell, que dice que  $\left(\frac{\partial S}{\partial P}\right) = -\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p$ .

Para demostrar esta relación de Maxwell, partimos de la expresión diferencial de la energía libre de Gibbs:

$$dG = VdP - SdT$$

Y usamos que la diferencial es exacta, por lo que las derivadas cruzadas deben de ser iguales, es decir:

Ahora sí, usando esta relación y usando que  $\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right) = -\frac{A}{T}$ , podemos calcular el coeficiente que se busca:

$$\alpha = \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial S}{\partial P} \right)_T = -\frac{1}{V} \left( -\frac{A}{T} \right)$$

$$\Rightarrow \quad \alpha = \frac{A}{VT}$$

### Problema 4

Dos sistemas tienen las siguientes ecuaciones de estado

$$\frac{1}{T_1} = \frac{3}{2}R\frac{N_1}{U_1}$$
 ,  $\frac{1}{T_2} = \frac{5}{2}R\frac{N_2}{U_2}$ 

El número de moles del primer sistema es  $N_1 = 2$  y del segundo  $N_2 = 3$ . Los dos sistemas se separan por una pared diatérmica. La energía total del sistema compuesto es  $U_0$ . ¿Cuál es la energía de cada sistema y la temperatura de equilibrio?

Como vimos en clase, cuando se alcance el equilibrio térmico, se debe de tener que  $T_1 = T_2$ , por lo que se sigue que:

$$T_1 = T_2 \implies \frac{1}{T_1} = \frac{1}{T_2}$$

$$\Rightarrow \frac{3}{2}R\frac{N_1}{U_1} = \frac{5}{2}R\frac{N_2}{U_2} \quad \text{por las ecuaciones de estado}$$

$$\Rightarrow \frac{3N_1}{U_1} = \frac{5N_2}{U_2}$$

$$\Rightarrow 3N_1U_2 = 5N_2U_1$$

$$\Rightarrow 6U_2 = 15U_1 \quad \text{por los valores de } N_1, N_2$$

$$\Rightarrow U_2 = \frac{5}{2}U_1$$

Pero además sabemos que la energía total del sistema compuesto es  $U_0$ , la cual se puede obtener como la suma de las energías  $U_1 + U_2$ , entonces:

$$U_0 = U_1 + U_2$$
$$= U_1 + \frac{5}{2}U_1$$
$$= \frac{7}{2}U_1$$

Por lo tanto,  $U_1 = \frac{2}{7}U_0$  y  $U_2 = U_0 - U_1 = \frac{5}{7}U_0$ 

Para encontrar la temperatura de equilibrio en términos de  $U_0$ , podemos fijarnos en la primera ecuación de estado, que nos dice que  $\frac{1}{T_1} = \frac{3}{2}R\frac{N_1}{U_1}$ . Pero ya sabemos que en el equilibrio se tiene que  $U_1 = \frac{2}{7}U_0$ , por lo que sustituyendo llegamos a que  $\frac{1}{T_1} = \frac{3}{2}R\frac{7N_1}{2U_0} \implies T_1 = \frac{4}{21}\frac{U_0}{RN_1}$  y como  $N_1 = 2$ , tenemos que  $T_1 = \frac{2U_0}{21R}$ . Cuando están en equilibrio los sistemas, las temperaturas son iguales y entonces esta temperatura encontrada es la de todo el sistema compuesto

$$T = \frac{4}{21} \frac{U_0}{RN_1} = \frac{4U_0}{21R(2)} = \frac{2U_0}{21R}$$