

Capítulo 6. Primer y Segundo Principio Combinados

Ecuación Fundamental de la Termodinámica

- i) T y v independientes
- ii) T y p independientes
- iii) P y v independientes

Primero y Segundo Principio Combinados

Primer Principio en forma diferencial

$$d'Q = dU + d'W$$

Segundo Principio: Para un proceso reversible entre dos estados de equilibrio

$$d'Q_r = TdS$$

Sistema PVT → Trabajo en proceso reversible

$$d'W = PdV$$

En cualquier proceso reversible para un sistema PVT

TdS = dU + PdV → Formulación del Primero y segundo principio combinados.

Ecuación Fundamental de la Termodinámica.

i) T y v independientes

Ecuaciones en función de magnitudes específicas

$$ds = \frac{1}{T} (du + pdv)$$

$$u = u(T, v)$$

$$du = \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v dT + \left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T dv$$

$$ds = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v dT + \frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T dv + \frac{1}{T} pdv$$

$$ds = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v dT + \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] dv ;$$

$$\text{Además, } ds = \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_v dT + \left(\frac{\partial s}{\partial v} \right)_T dv$$

Como dT y dv son independientes, sus coeficientes en las ecuaciones anteriores deben ser iguales.

$$\left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_v = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v \quad (*)$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial v} \right)_T = \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] \quad (**)$$

Las segundas derivadas de s y u respecto a T y v son independientes del orden de diferenciación.

$$\left[\frac{\partial}{\partial v} \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_v \right]_T = \left[\frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial s}{\partial v} \right)_T \right]_v = \frac{\partial^2 s}{\partial v \partial T} = \frac{\partial^2 s}{\partial T \partial v}$$

Aplicando las segundas derivadas a las ecuaciones (*) y (**) se obtienen:

$$\begin{aligned}\frac{\partial^2 s}{\partial v \partial T} &= \frac{\partial}{\partial v} \left(\frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial T} \right)_v \right) = \frac{1}{T} \frac{\partial^2 u}{\partial v \partial T} \\ \frac{\partial^2 s}{\partial T \partial v} &= \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] \right) = -\frac{1}{T^2} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] + \frac{1}{T} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial T \partial v} + \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v \right]\end{aligned}$$

Igualando estas expresiones

$$\begin{aligned}\frac{1}{T} \frac{\partial^2 u}{\partial v \partial T} &= -\frac{1}{T^2} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] + \frac{1}{T} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial T \partial v} + \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v \right] \\ -\frac{1}{T^2} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] + \frac{1}{T} \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v &= 0 \quad \text{multiplicando por } T^2 \text{ y despejando se obtiene:}\end{aligned}$$

$$\left(\frac{\partial u}{\partial v}\right)_T = T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v - p$$

$$\left(\frac{\partial u}{\partial v}\right)_T = T \frac{\beta}{\kappa} - p$$

Problema propuesto: Demostrar que: $\left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v = \frac{\beta}{\kappa}$. Utilizar la relación: $\left(\frac{\partial v}{\partial p}\right)_T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v \left(\frac{\partial T}{\partial v}\right)_p = -1$

Como $du = \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right)_v dT + \left(\frac{\partial u}{\partial v}\right)_T dv$ y $c_v = \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right)_v$

Entonces,

$$\left(\frac{\partial u}{\partial v}\right)_T$$



$$du = c_v dT + \overbrace{\left[T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v - p \right]}^{(\partial u / \partial v)_T} dv$$

Del primer principio, demostramos que: $c_p - c_v = \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v} \right)_T + p \right] \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$

$$c_p - c_v = \left[T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v - p + p \right] \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$$

$$c_p - c_v = \left[T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v \right] \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$$

Como

$$T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v = T \frac{\beta}{\kappa} \gamma \quad \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p = v \beta$$

Luego

$$c_p - c_v = \frac{\beta^2 T \gamma}{\kappa}$$

Nota: $c_p - c_v$ puede calcularse para cualquier sustancia a partir de la EDE o a partir de β y κ .

Sabemos que:

$$\left(\frac{\partial s}{\partial v}\right)_T = \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial v}\right)_T + p \right] = \frac{1}{T} \left[T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v - p + p \right] = \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v$$

$$ds = \left(\frac{\partial s}{\partial T}\right)_v dT + \left(\frac{\partial s}{\partial v}\right)_T dv$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial T}\right)_v = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right)_v$$

Luego ds puede escribirse como:

$$ds = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right)_v dT + \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v dv$$

$$ds = \frac{c_v}{T} dT + \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v dv \quad \text{multiplicando por } T$$

Entonces

$$Td\mathbf{s} = c_v dT + T \left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_v dv$$

ii) T y p independientes

Función entalpía $h = u + pv$

$$dh = du + pdv + vdp$$

$$du = dh - pdv - vdp$$

Primer y segundo principio combinados

$$ds = \frac{1}{T} (du + pdv)$$

$$ds = \frac{1}{T} (dh - pdv - vdp + pdv) = \frac{1}{T} (dh - vdp)$$

$$h = h(T, p)$$

$$dh = \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p dT + \left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T dp$$

Luego

$$ds = \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p dT + \left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T dp - v dp \right]$$

$$ds = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p dT + \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right] dp$$

$$S = S(T, p)$$

$$ds = \left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_p dT + \left(\frac{\partial s}{\partial p} \right)_T dp$$

Luego,

$$\left(\frac{\partial s}{\partial T} \right)_p = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial p} \right)_T = \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right]$$

Igualando las derivadas parciales de segundo orden mixtas de s , resulta:

$$\left(\frac{\partial h}{\partial p}\right)_T = -T \left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_p + v = -\beta v T + v \quad (*).$$

Problema propuesto: Demostrar la relación (*): (Deben realizar: $\frac{\partial}{\partial p} \left(\frac{\partial s}{\partial T}\right)_p = \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial s}{\partial p}\right)_T$)

La relación (*) nos dice que la dependencia de la entalpía con la presión a $T = \text{constante}$, se puede calcular a partir de la EDE o a partir de β , v y T .

Utilizando la expresión (*) y sabiendo que:

$c_p = \left(\frac{\partial h}{\partial T}\right)_p$, las derivadas parciales de s respecto a T y p son:

$$\left(\frac{\partial s}{\partial T}\right)_p = \frac{c_p}{T} ; \quad \left(\frac{\partial s}{\partial p}\right)_T = -\left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_p$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial p}\right)_T = \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p}\right)_T - v \right] = \frac{1}{T} \left[-T \left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_p + v - v \right] = -\left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_p$$

Luego $\mathbf{Tds} = c_p dT - T \left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_p dp$

iii) p y v independientes

Si p y v se consideran independientes resulta:

$$\left(\frac{\partial s}{\partial p}\right)_v = \frac{c_v}{T} \left(\frac{\partial T}{\partial p}\right)_v = \frac{c_v}{T} \frac{\kappa}{\beta}$$

$$\left(\frac{\partial s}{\partial v}\right)_p = \frac{c_p}{T} \left(\frac{\partial T}{\partial v}\right)_p = \frac{c_p}{T v \beta}$$

$$Td\mathbf{s} = c_p \left(\frac{\partial T}{\partial v}\right)_p dv + c_v \left(\frac{\partial T}{\partial p}\right)_v dp$$

Ecuaciones “Tds”

En resumen

$$Td\mathbf{s} = c_v dT + T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_v dv$$

$$Td\mathbf{s} = c_p dT - T \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p dp$$

$$Td\mathbf{s} = c_p \left(\frac{\partial T}{\partial v} \right)_p dv + c_v \left(\frac{\partial T}{\partial p} \right)_v dp$$

Nota: Estas ecuaciones se denominan ecuaciones “**Tds**”. Nos permiten calcular la cantidad de calor $d'q_r = Tds$ absorbido por cualquier sustancia homogénea en un proceso reversible.

Si estas ecuaciones se dividen por T, se obtienen expresiones **ds** en función de las diferenciales de cada par de las variables de estado.