

Challenge 3

João Cordeiro 53688

José Lopes 52878

João Olívia 52875

Ernesto González 52857

2019-2020

1 Problema 1

Considere-se uma expansão adiabática reversível do gás ideal entre um estado inicial 1 e um estado final 2. Mostre que:

1. Calcule a capacidade calorífica a volume constante,

$$C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V, \quad (1)$$

e a capacidade calorífica a pressão constante,

$$C_p = \left(\frac{\partial H}{\partial T} \right)_p, \quad (2)$$

e verifique que $C_p > C_V$.

Demonstração. No gás ideal temos

$$U = \frac{3}{2} N k_B T \quad (3)$$

Diferenciando em ordem a T vem

$$C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T} \right)_V = \frac{3}{2} N k_B \quad (4)$$

□

Demonstração. Temos

$$H = U + pV = \frac{3}{2}Nk_B T + pV \quad (5)$$

onde fizemos uso de (3). Da lei dos gases

$$pV = Nk_B T \quad (6)$$

Logo (5) passa a

$$H = \frac{5}{2}Nk_B T \quad (7)$$

Diferenciando (7) em ordem a T vem

$$C_p = \left(\frac{\partial H}{\partial T} \right)_p = \frac{5}{2}Nk_B \quad (8)$$

□

Assim

$$\frac{5}{2}Nk_B = C_p > C_V = \frac{3}{2}Nk_B \quad (9)$$

2. O resultado que obtive é geral? Ou seja, é verdade que, independentemente do sistema físico que estivermos a estudar, $C_p > C_V$? Justifique a sua resposta. Temos

$$dU = dQ + dW \quad (10)$$

e

$$U = \frac{3}{2}Nk_B T \quad (11)$$

Logo $U = U(T)$. Temos também

$$H = U + pV \quad (12)$$

Logo $H = H(T, p)$, e por (11) $H = H(U, p)$.

Daqui surge

$$C_V < C_p \quad (13)$$

2 Problema 2

Considere um gás idela formado por N partículas com energia interna $U = \frac{3}{2}Nk_B T$.

1. Considere que N é constante e use a equação fundamental da termodinâmica para mostrar que num processo entre um estado inicial 1 e um estado final 2

$$\Delta S = \frac{3}{2}Nk_B \ln\left(\frac{U_2}{U_1}\right) + Nk_B \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right) \quad (14)$$

Demonstração. Da equação fundamental da termodinâmica

$$dU = TdS - pdV + \mu dN. \quad (15)$$

A N constante, $dN = 0$ e a equação fundamental passa a

$$dU = TdS - pdV \iff dS = \frac{1}{T}dU + \frac{p}{T}dV \quad (16)$$

Da lei dos gases vem

$$pV = Nk_B T \iff \frac{p}{T} = Nk_B \frac{1}{V}. \quad (17)$$

Temos que $U = \frac{3}{2}Nk_B T$, logo

$$\frac{1}{T} = \frac{3}{2}Nk_B \frac{1}{U}. \quad (18)$$

Assim, de (12) temos

$$dS = \frac{3}{2}Nk_B \frac{1}{U}dU + Nk_B \frac{1}{V}dV \quad (19)$$

e integrando

$$\begin{aligned} \Delta S &= \frac{3}{2}Nk_B \int_{U_1}^{U_2} \frac{1}{U}dU + Nk_B \int_{V_1}^{V_2} \frac{1}{V}dV \iff \\ \iff \Delta S &= \frac{3}{2}Nk_B \ln\left(\frac{U_2}{U_1}\right) + Nk_B \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right) \end{aligned} \quad (20)$$

□

2. Considere que N é constante e partindo de $S = S(T, V, N)$ mostre que num processo entre um estado inicial 1 e um estado final 2

$$\Delta S = \frac{3}{2}Nk_B \ln\left(\frac{U_2}{U_1}\right) + Nk_B \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right) \quad (21)$$

Demonstração. Considerando $S = S(T, V, N)$ vem

$$dS = \left(\frac{\partial S}{\partial T} \right) dT + \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right) dV + \left(\frac{\partial S}{\partial N} \right) dN \quad (22)$$

Da equação fundamental da termodinâmica

$$\begin{aligned} dU &= TdS - pdV + \mu dN \\ dS &= \frac{1}{T}dU + \frac{p}{T}dV - \frac{\mu}{T}dN. \end{aligned} \quad (23)$$

Sabemos que

$$U = \frac{3}{2}Nk_B T \iff \frac{1}{T} = \frac{3}{2}Nk_B \frac{1}{U} \quad (24)$$

Analogamente

$$dU = \frac{3}{2}Nk_B dT \iff dT = \frac{1}{\frac{3}{2}Nk_B} dU \quad (25)$$

Como $dN = 0$, de (23) vem

$$dS = \left(\frac{3}{2}Nk_B \right)^2 \frac{1}{U} dT + Nk_B \frac{1}{U} dU \quad (26)$$

e

$$\left(\frac{\partial S}{\partial T} \right) = \left(\frac{3}{2}Nk_B \right)^2 \frac{1}{U} \quad \left(\frac{\partial S}{\partial V} \right) = Nk_B \frac{1}{V} \quad (27)$$

Então

$$\begin{aligned} dS &= \left(\frac{3}{2}Nk_B \right)^2 \frac{1}{U} dT + Nk_B \frac{1}{V} dV \\ dS &= \frac{3}{2}Nk_B \frac{1}{U} dU + Nk_B \frac{1}{V} dV \\ \Delta S &= \frac{3}{2}Nk_B \int_1^2 \frac{1}{U} dU + Nk_B \int_1^2 \frac{1}{V} dV \\ \Delta S &= \frac{3}{2}Nk_B \ln \left(\frac{U_2}{U_1} \right) + Nk_B \ln \left(\frac{V_2}{V_1} \right) \end{aligned} \quad (28)$$

□

3. Partindo de $s = s(u, v)$ em que s , u e v são quantidades parciais molares, mostre que

$$\Delta s = \frac{3}{2}k_B \ln \left(\frac{u_2}{u_1} \right) + k_B \ln \left(\frac{v_2}{v_1} \right) \quad (29)$$

Considerando $s = s(u, v)$ temos

$$ds = \left(\frac{\partial s}{\partial u} \right) du + \left(\frac{\partial s}{\partial v} \right) dv \quad (30)$$

Vimos que

$$\left(\frac{dU}{dS} \right)_V dU = T \quad (31)$$

Como estamos a trabalhar a N constante e

$$u = \frac{U}{N} \quad (32)$$

Então

$$ds = \frac{1}{T} du + \left(\frac{ds}{dv} \right) dv \quad (33)$$

Da lei dos gases

$$pV = Nk_B T \iff p = \frac{Nk_B}{V} T \quad (34)$$

e dividindo por N

$$pv = k_B T \iff p = \frac{k_B}{v} T \iff \frac{dp}{dT} = k_B \frac{1}{V} \quad (35)$$

Assim vem

$$\left(\frac{\partial s}{\partial v} \right)_u = \left(\frac{\partial s}{\partial v} \right)_T = \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_s = k_B \frac{1}{v} \quad (36)$$

Finalmente substituindo em (33),

$$\begin{aligned} \Delta s &= \frac{3}{2} k_B \int_1^2 \frac{1}{u} dU + k_B \int_1^2 \frac{1}{v} dv \iff \\ \iff \Delta s &= \frac{3}{2} k_B \ln \left(\frac{u_2}{u_1} \right) + k_B \ln \left(\frac{v_2}{v_1} \right) \end{aligned} \quad (37)$$