

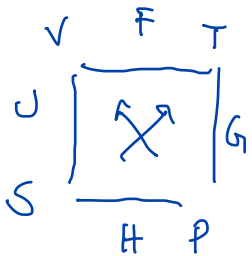
1.

$$S(U, V, N) = Nk_B \ln \left[\alpha \frac{V}{N} \left(\frac{U}{N} \right)^{3/2} \right]$$

$$a) \frac{S}{Nk_B} = \ln \left[\alpha \frac{V}{N} \left(\frac{U}{N} \right)^{3/2} \right]$$

$$\alpha \frac{V}{N} \left(\frac{U}{N} \right)^{3/2} = \exp \left[\frac{S}{Nk_B} \right] ; \left(\frac{U}{N} \right)^{3/2} = \frac{1}{\alpha} \frac{N}{V} \exp \left(\frac{S}{Nk_B} \right)$$

$$U = N \frac{1}{\alpha^{2/3}} \left(\frac{N}{V} \right)^{2/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right)$$



$$P = - \left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_S = - \frac{1}{\alpha^{2/3}} \cdot \left(-\frac{2}{3} \right) \left(\frac{N}{V} \right)^{5/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right)$$

$$= + \frac{2}{3} \frac{1}{\alpha^{2/3}} \left(\frac{N}{V} \right)^{5/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right)$$

$$T = \left(\frac{\partial U}{\partial S} \right)_V = \frac{1}{\alpha^{2/3}} N \left(\frac{N}{V} \right)^{2/3} \frac{2}{3Nk_B} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right) =$$

$$= \frac{1}{k_B} \frac{2}{3} \frac{1}{\alpha^{2/3}} \left(\frac{N}{V} \right)^{2/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right) = \frac{1}{k_B} \underbrace{\frac{V}{N} \frac{2}{3} \frac{1}{\alpha^{2/3}} \left(\frac{N}{V} \right)^{5/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right)}_P$$

$$T = \frac{1}{k_B} \frac{VP}{N} \rightarrow PV = Nk_B T \quad ! \quad \text{Trata-se de um gás ideal.} \quad \text{:}$$

$$b) U = N \frac{1}{\alpha^{2/3}} \left(\frac{N}{V} \right)^{2/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right) = \frac{3}{2} N k_B \underbrace{\frac{1}{k_B} \frac{2}{3} \frac{1}{\alpha^{2/3}} \left(\frac{N}{V} \right)^{2/3} \exp \left(\frac{2S}{3Nk_B} \right)}_T$$

$$= \frac{3}{2} N k_B T$$

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

C_V é constante (independente da temperatura) e corresponde ao C_V de um gás ideal monocômico, onde cada um dos graus de liberdade de translação ($\frac{1}{2} m v_x^2$, $\frac{1}{2} m v_y^2$ e $\frac{1}{2} m v_z^2$) contribui com $\frac{1}{2} k_B$ para o C_V por partícula.

Este valor é válido no limite das altas temperaturas.

Para baixas temperaturas sabemos que deveríamos ter $\lim_{T \rightarrow 0} C_V(T) = 0$, de acordo com a 3ª lei. Isso não acontece neste caso, que viola a 3ª lei. Como fal, sabemos que o comportamento de gás ideal clássico não é válido a baixas temperaturas, onde os efeitos quânticos são muito importantes.