

I- 1) Ensemble statistique de micro-états d'un système fermé en contact avec un thermostat qui impose au système sa température T .
Les paramètres fixes sont T , N et V . Le système échange de l'énergie avec le thermostat $\rightarrow E$ fluctue autour de E .

2) $Z \equiv$ somme sur tous les micro-états accessibles du système

$$Z = \sum_{(E)} e^{-\beta E} e$$

$$3) P_E = \frac{1}{Z} e^{-\beta E} e \quad \sum_{(E)} P_E = 1$$

$$4) \langle E \rangle = \sum_{(E)} E_E P_E = \frac{1}{Z} \sum_{(E)} E_E e^{-\beta E} e$$

$$5) S = -k_B \sum_{(E)} P_E \ln P_E = -k_B \sum_{(E)} \frac{1}{Z} e^{-\beta E} e \ln \left(\frac{1}{Z} e^{-\beta E} e \right)$$

$$S = +k_B \sum_{(E)} \frac{1}{Z} e^{-\beta E} e \left[-\ln Z - \beta E \right]$$

$$S = +\frac{\beta k_B}{Z} \sum_{(E)} E_E e^{-\beta E} e + k_B \left(\sum_{(E)} e^{-\beta E} e \right) \frac{\ln Z}{Z}$$

$$S = \frac{\langle E \rangle}{T} + k_B \ln Z$$

$$6) U \equiv \langle E \rangle \quad F = U - TS = \langle E \rangle - TS$$

$$F = -k_B \ln Z$$

II- 1) $\{x, y, p_x, p_y\}$ dimension 4

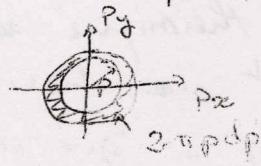
$$2) T = \iiint dx dy dp_x dp_y = \iint dx dy \iint dp_x dp_y$$

$p \leq \text{impulsion} \leq p + dp$

$$T = L^2 2\pi p dp$$

$$3) \Delta p_x \Delta x = \hbar \quad \Delta p_y \Delta y = \hbar$$

$$\Delta x = \frac{L}{N} = \frac{L^2}{L^2} 2\pi p dp$$



$$P^2 = P_x^2 + P_y^2 \quad \Rightarrow \quad I = \frac{P^2}{2m} = \frac{\hbar^2}{2m} \quad \boxed{P(E) = \frac{L^2}{\hbar^2} \frac{e^{-E/\kappa_B T}}{2\pi m}}$$

$$\text{III} \quad 1) \quad S^* = \frac{N!}{n!(N-n)!} \quad 2) \quad S^* = k_B \ln S^*$$

$$S^* = k_B \left\{ N \ln N - N - n \ln n + n - (N-n) \ln(N-n) + (N-n) \right\}$$

$$S^* = N k_B \left\{ \ln N - \ln(N-n) \right\} + n k_B \left\{ \ln(n) - \ln(N-n) \right\}$$

$$3) \quad \frac{dS^*}{dn} = \frac{N k_B}{(N-n)} + n k_B \left\{ -\frac{1}{(N-n)} - \frac{1}{n} \right\} + k_B \left\{ \ln(N-n) - \ln n \right\}$$

$$= \cancel{\frac{N k_B}{(N-n)}} - \cancel{\frac{n k_B}{(N-n)}} = k_B + k_B \ln \left(\frac{N-n}{n} \right)$$

$$= k_B \ln \left(\frac{N-n}{n} \right)$$

$$4) \quad T^* + \frac{1}{T^*} = \left(\frac{\partial S^*}{\partial E} \right)_{V,N} \quad 5) \quad \frac{1}{T^*} = \left(\frac{\partial S^*}{\partial n} \right)_{V,N} \left(\frac{\partial n}{\partial E} \right)_{V,N}$$

$$\frac{1}{T^*} = \left(-\frac{1}{2\mu_2 B} \right) k_B \ln \left(\frac{N-n}{n} \right) \quad \left. \begin{array}{l} n < N-n \\ \ln \left(\frac{N-n}{n} \right) > 0 \end{array} \right\} \Rightarrow T^* < 0$$

$$6) \quad -\frac{2\mu_2 B}{k_B T^*} = \ln \left(\frac{N-n}{n} \right) \quad \frac{N-n}{n} = e^{-\frac{2\mu_2 B}{k_B T^*}}$$

$$\pi = \frac{N}{e^{-\frac{2\mu_2 B}{k_B T^*}} + 1} \Rightarrow \mu_2 B \gg k_B T^* \quad e^{-\frac{2\mu_2 B}{k_B T^*}} \rightarrow 0$$

$$n \rightarrow N$$

tous les moments magnétiques sont alignés
sur le champ B dans le même sens

$\mu_2 B \ll k_B T^*$ haute température

$$e^{-\frac{2\mu_2 B}{k_B T^*}} \approx 1 - \frac{2\mu_2 B}{k_B T^*} \approx 1 \quad n \rightarrow \frac{N}{2}$$

l'agitation thermique est très inférieure à l'énergie des champs.
Il y a autant de chaînes d'alignement des dipôles dans le
sens du champ et que dans le sens inverse, c'est-à-dire de
l'orientation thermique (d'orientations négative).