

## Semaine 12

### Slide 7

Pour un système à 3 états  $\{1, 2, 3\}$  d'énergie  $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$  pouvant être occupés par des bosons, les micro-états  $\alpha$  sont caractérisés par  $\{(n_1, n_2, n_3) \mid n_1, n_2, n_3 \in \mathbb{N}\}$ .

Exemple de micro-état :  $\alpha = (4, 3, 0)$   $\rightarrow \begin{cases} N_\alpha = 4 + 3 + 0 = 7 \\ E_\alpha = 4\varepsilon_1 + 3\varepsilon_2 \end{cases}$

état 3 —————  $m_3 = 0$

état 2 —●●●—  $m_2 = 3$

état 1 —●●●●—  $m_1 = 4$

Dans le cas général, pour  $I$  états ( $i=1, 2, \dots, I$ )

$$Z_G = \sum_{\{\alpha\}} e^{-\beta(E_\alpha - \mu N_\alpha)} = \sum_{\{(n_1, n_2, \dots, n_I), n_i \in \mathbb{N}\}} e^{-\beta(\sum_{i=1}^I n_i \varepsilon_i - \mu \sum_{i=1}^I n_i)}$$

tous les nombres d'occupation possibles

$$Z_G = \sum_{n_1=0}^{\infty} \sum_{n_2=0}^{\infty} \dots \sum_{n_I=0}^{\infty} \underbrace{e^{-\beta(n_1 \varepsilon_1 - \mu n_1)}}_{\text{indépendant de } n_2, \dots, n_I} \underbrace{e^{-\beta(n_2 \varepsilon_2 - \mu n_2)}}_{\text{indépendant de } n_3, \dots, n_I} \dots e^{-\beta(n_I \varepsilon_I - \mu n_I)}$$

$\uparrow$   $\exp(a+b) = \exp(a) \exp(b)$

indépendant de  $n_2, \dots, n_I$

$$\exp\left(\sum_k a_k\right) = \prod_k \exp(a_k)$$

$$Z_G = \sum_{n_1=0}^{\infty} e^{-\beta(n_1 \varepsilon_1 - \mu n_1)} \sum_{n_2=0}^{\infty} e^{-\beta(n_2 \varepsilon_2 - \mu n_2)} \dots \sum_{n_I=0}^{\infty} e^{-\beta(n_I \varepsilon_I - \mu n_I)}$$

$$Z_G = \prod_{i=1}^I \left( \sum_{n_i=0}^{\infty} e^{-\beta(n_i \varepsilon_i - \mu n_i)} \right) = \prod_{i=1}^I Z_{G,i}$$

$Z_{G,i}$  fonction de partition  
à 1 état  $i$

Slide 8

si  $|x| < 1$ ,  $\sum_{n=0}^{\infty} x^n = \frac{1}{1-x}$

Slide 9 on calcule la moyenne de  $n_i$

$$\begin{aligned} \langle n_i \rangle &= \frac{1}{\beta} \frac{\partial \ln Z_{G,i}}{\partial \mu} = \frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial \mu} \left( \ln \left( \frac{1}{1 - e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}} \right) \right) \\ &= - \frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial \mu} \left( \ln (1 - e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}) \right) = \cancel{\frac{1}{\beta}} \frac{\cancel{+} \beta e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}}{1 - e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}} \quad \begin{matrix} -\beta(\mu - \varepsilon_i) \\ \times e \\ \times e^{-\beta(\mu - \varepsilon_i)} \end{matrix} \\ &= \frac{1}{e^{-\beta(\mu - \varepsilon_i)} - 1} = \boxed{\frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_i - \mu)} - 1} = \langle n_i \rangle} \end{aligned}$$

distribution de Bose - Einstein

on calcule de même la moyenne de l'énergie

$$\begin{aligned} \langle \varepsilon_i \rangle &= \left( - \frac{\partial}{\partial \beta} + \frac{\mu}{\beta} \frac{\partial}{\partial \mu} \right) \ln Z_{G,i} = \left( + \frac{\partial}{\partial \beta} - \frac{\mu}{\beta} \frac{\partial}{\partial \mu} \right) \ln (1 - e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}) \\ &= \frac{-(\cancel{1} - \varepsilon_i) e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}}{1 - e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}} + \frac{\cancel{+} \frac{1}{\beta} \cdot \cancel{\beta} (\cancel{+} e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)})}{1 - e^{\beta(\mu - \varepsilon_i)}} \end{aligned}$$

$$= \frac{\epsilon_i e^{\beta(\mu - \epsilon_i)}}{1 - e^{\beta(\mu - \epsilon_i)}} \frac{x e^{\beta(\epsilon_i - \mu)}}{x e^{\beta(\epsilon_i - \mu)}} = \frac{\epsilon_i}{e^{\beta(\epsilon_i - \mu)} - 1} = \epsilon_i \langle n_i \rangle$$

slide 16

$$\langle n_i \rangle = \frac{1}{\beta} \frac{\partial \ln z_{G,i}}{\partial \mu} = \frac{1}{\beta} \frac{\partial}{\partial \mu} \left( 1 + e^{\beta(\mu - \epsilon_i)} \right)$$

$$= \frac{1}{\beta} \frac{\cancel{\beta} e^{\beta(\mu - \epsilon_i)}}{1 + e^{\beta(\mu - \epsilon_i)}} \frac{x e^{\beta(\epsilon_i - \mu)}}{x e^{\beta(\epsilon_i - \mu)}}$$

$$\langle n_i \rangle = \frac{1}{e^{\beta(\epsilon_i - \mu)} + 1}$$

distribution de Fermi-Dirac

de même,  $\langle \epsilon_i \rangle = \epsilon_i \langle n_i \rangle = \frac{\epsilon_i}{e^{\beta(\epsilon_i - \mu)} + 1}$

slide 18

$$E_F \equiv \frac{1}{2} m v_F^2 \rightarrow v_F = \sqrt{\frac{2 E_F}{m}}$$

Le théorème d'équipartition de l'énergie donnerait

$$\frac{1}{2} m v_d^2 = \frac{3}{2} k_B T \rightarrow v_{cl} = \sqrt{\frac{3 k_B T}{m}}$$

3 degrés de liberté quadratiques

- $\left\{ \begin{array}{l} \frac{1}{2} m v_x^2 \\ \frac{1}{2} m v_y^2 \\ \frac{1}{2} m v_z^2 \end{array} \right.$