

# Definition des Fermions et Bosons

## Ensemble Canonique

Etat :  $m = (N_0, N_1, N_2, \dots)$

avec  $N_m$  : nombre de particules dans l'état  $\varphi_m$

$$N = \sum_{n \geq 0} N_n \text{ fixé}$$

. Si Fermions, alors  $0 \leq N_n \leq 1$ .

Si Bosons alors  $N_n \geq 0$  est quelconque.

① Loi de Boltzmann  $P(m) = \frac{1}{Z_N} e^{-\beta E(m)}$

$$\text{on a } 1 = \sum_m P(m)$$

$$\Leftrightarrow Z_N = \sum_m e^{-\beta E(m)}$$

$$\text{donc } \partial_\beta Z_N = \sum_m -E(m) e^{-\beta E(m)}$$

Energie moyenne :

$$\langle E \rangle = \sum_m p(m) E(m)$$

$$= \frac{1}{Z} \sum_m E(m) e^{-\beta E(m)}$$

$$= -\frac{1}{Z} \partial_\beta Z = -\partial_\beta \ln Z$$

② Entropie

$$S = -k \sum_m p(m) \ln p(m)$$

$$= -k \sum_m p(m) \ln \left( \frac{1}{Z} e^{-\beta E(m)} \right)$$

$$= -k \sum_m p(m) (-\beta E(m) - \ln Z)$$

$$= \underbrace{\beta k \left( \sum_m p(m) E(m) \right)}_{\langle E \rangle} + k \ln Z \underbrace{\left( \sum_m p(m) \right)}_1$$

$$= \frac{1}{T} \langle E \rangle + k \ln Z$$

## Ensemble grand canonique

$$\textcircled{1} \quad P(m) = \frac{1}{\Xi} e^{-\beta(E(m) - \mu N(m))}$$

$$\begin{aligned} 1 &= \sum_m P(m) \\ &\Leftrightarrow \Xi = \sum_m e^{-\beta(E(m) - \mu N(m))} \\ &= \sum_N \sum_{m \text{ tq}} e^{-\beta E(m)} \frac{\beta \mu N}{e} \\ &= \sum_N e^{N \beta \mu} Z_N \end{aligned}$$

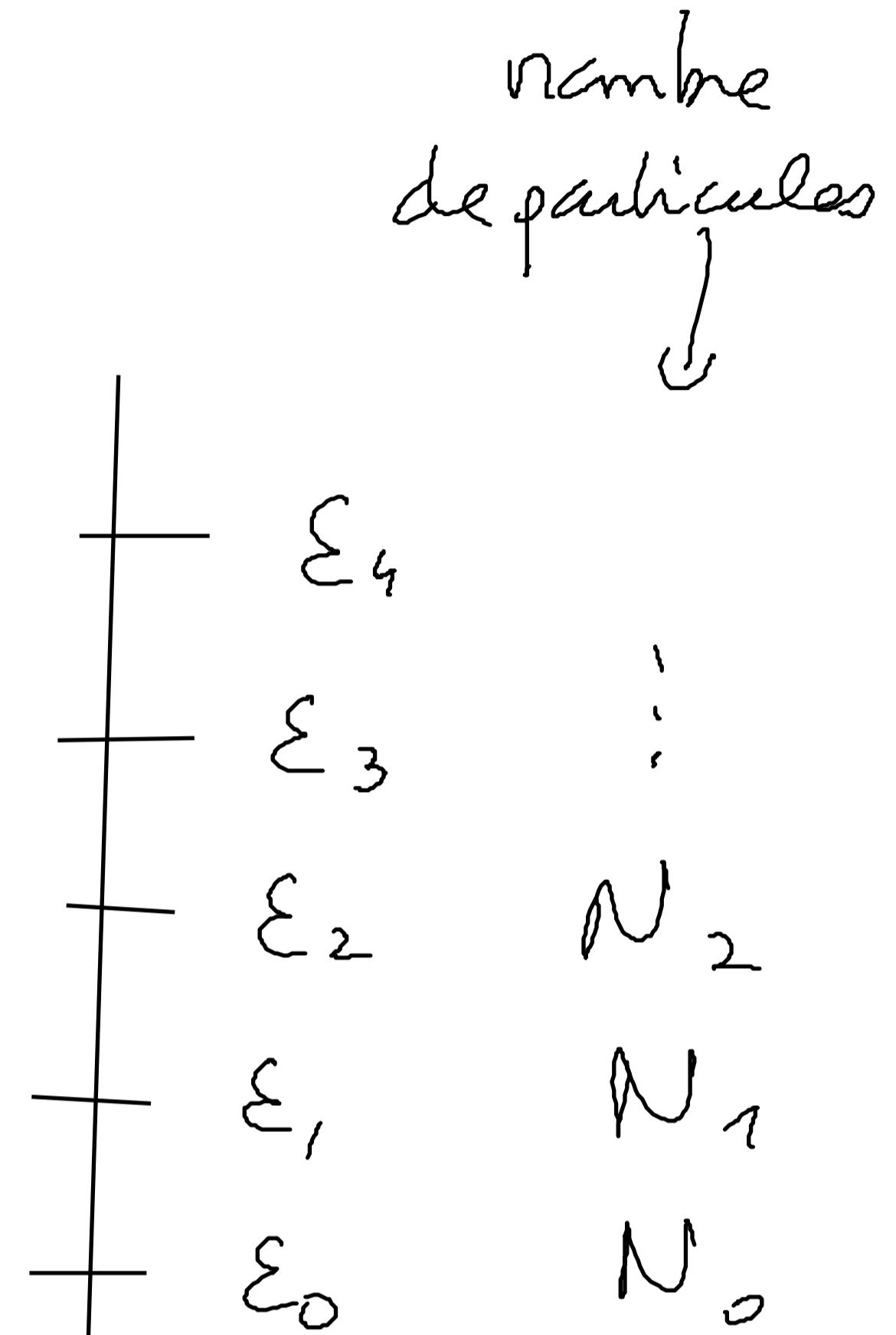
$$\begin{aligned} \textcircled{2} \quad \partial_\beta \Xi &= \sum_m - (E(m) - \mu N(m)) e^{-\beta(E(m) - \mu N(m))} \\ \underline{\frac{\partial_\beta \Xi}{\Xi}} &= - \sum_m E(m) \left( \underbrace{\frac{1}{\Xi} e^{-\beta(E(m) - \mu N(m))}}_{P(m)} \right) \\ &\quad + \mu \sum_m N(m) P(m) = - \langle E \rangle + \mu \langle N \rangle \\ \Leftrightarrow \langle E \rangle &= - \partial_\beta \ln \Xi + \mu \langle N \rangle \end{aligned}$$

# Distribution de Fermi Dirac et Bose Einstein

On suppose les particules indépendantes,  
et pour une particule,

$$\hat{H}\psi_n = \varepsilon_n \psi_n$$

cad spectre d'énergie :



① Pour un état  $m = (N_0, N_1, N_2, \dots)$

on a  $E(m) = \sum_{n \geq 0} N_n \varepsilon_n$  : énergie totale

nombre total de particules:

$$N = \sum_{n \geq 0} N_n$$

② Mesure de Boltzmann grand canonique

$$P(m) = \frac{1}{Z} \exp(-\beta(E(m) - \mu N(m)))$$

$$1 = \sum_m P(m)$$

$$\begin{aligned} \Leftrightarrow Z &= \sum_m e^{-\beta(E(m) - \mu N(m))} \\ &= \sum_{m=(N_0, N_1, \dots)} e^{-\beta \sum_{n \geq 0} N_n (\varepsilon_n - \mu)} \\ &= \prod_{N_0} \prod_{N_1} \prod_{N_m} \dots \prod_{n \geq 0} e^{-\beta N_m (\varepsilon_m - \mu)} \\ &= \left( \sum_{N_0} e^{-\beta N_0 (\varepsilon_0 - \mu)} \right) \left( \sum_{N_1} e^{-\beta N_1 (\varepsilon_1 - \mu)} \right) \dots \\ &= \prod_{n \geq 0} \left( \sum_{0 \leq N_n (\leq 1)} e^{-\beta N_n (\varepsilon_n - \mu)} \right) \quad \text{si Fermions} \\ &= \prod_{n \geq 0} \mathfrak{Z}_n \quad \mathfrak{Z}_n = \sum_{0 \leq N_n (\leq 1)} e^{-\beta N_n (\varepsilon_n - \mu)} \end{aligned}$$

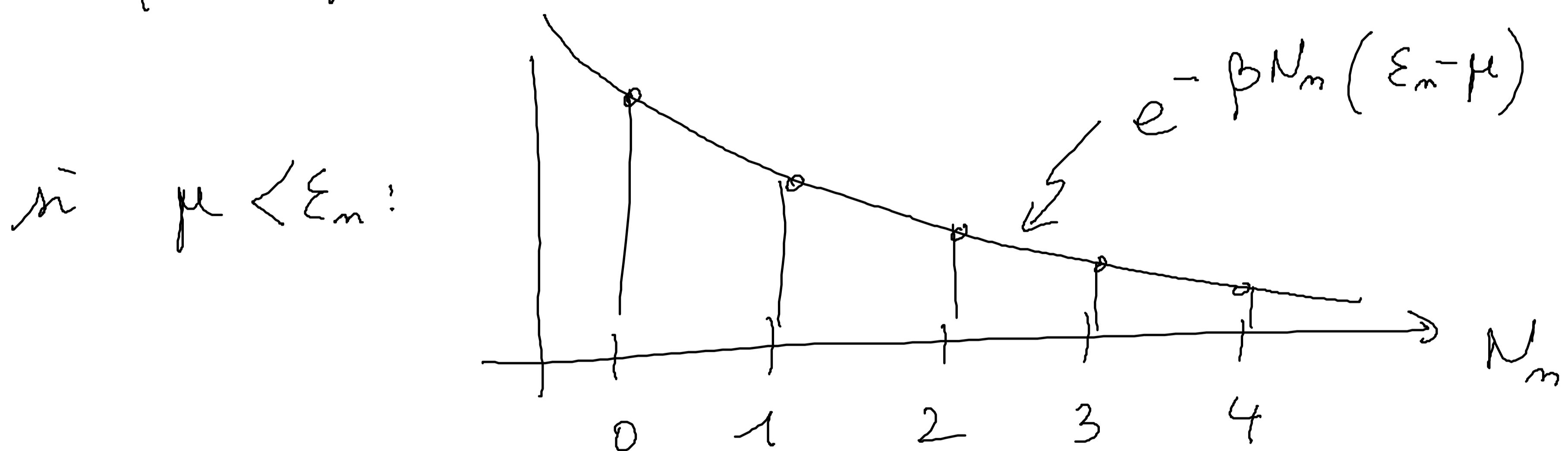
alors

$$P_m = \prod_{m \geq 0} \frac{1}{\xi_m} e^{-\beta N_m (\varepsilon_m - \mu)}$$
$$= \prod_{m \geq 0} P_m(N_m)$$

③

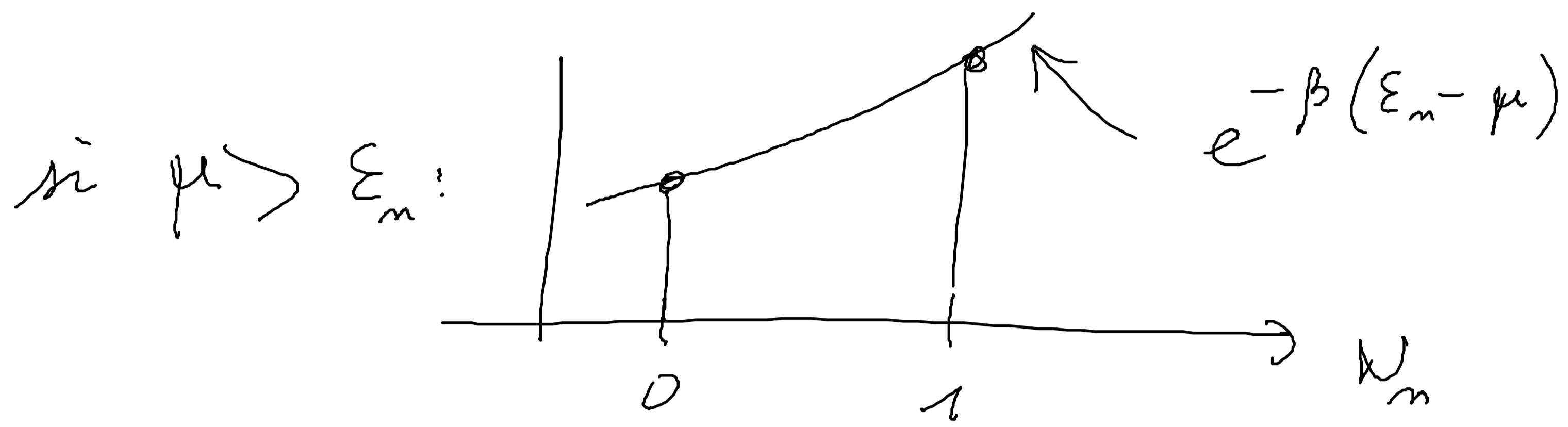
On a  $\beta > 0$ .

Dans le cas des bosons,  $N_m$  n'est pas borné, et donc il faut que  $\varepsilon_m - \mu > 0, \forall m$ , pour que la distribution  $P_m(N_m)$  ait un sens !



Autrement dit si  $\varepsilon_0 < \mu$  par exemple, alors le niveau  $\varphi_0$  attirerait toutes les particules de l'environnement, et cela dérangerait. Il n'y a pas d'équilibre possible.

Pour les Fermions, il n'y a pas le problème,  
car seulement 2 valeurs possibles  $N_m = 0, 1$



④ Pour le niveau  $\varepsilon_n$  fixé,

$$\mathcal{Z}_m = \sum_{N_m} e^{-\beta N_m (\varepsilon_m - \mu)}$$

on a  $\partial_\mu \mathcal{Z}_m = \sum_{N_m} \beta N_m e^{-\beta N_m (\varepsilon_m - \mu)}$

dans  $\frac{\partial_\mu \mathcal{Z}_m}{\mathcal{Z}_m} = \partial_\mu \ln \mathcal{Z}_m = \beta \sum_{N_m} N_m P(N_m) = \beta \langle N_m \rangle$

$$\Leftrightarrow \langle N_m \rangle = \frac{1}{\beta} \partial_\mu \ln \mathcal{Z}_m$$

⑤ Pour des bosons,

$$\xi_m = \sum_{N_m \geq 0} e^{-\beta N_m (\varepsilon_m - \mu)} \quad : \text{série géométrique}$$

$$= \frac{1}{1 - e^{-\beta (\varepsilon_m - \mu)}}$$

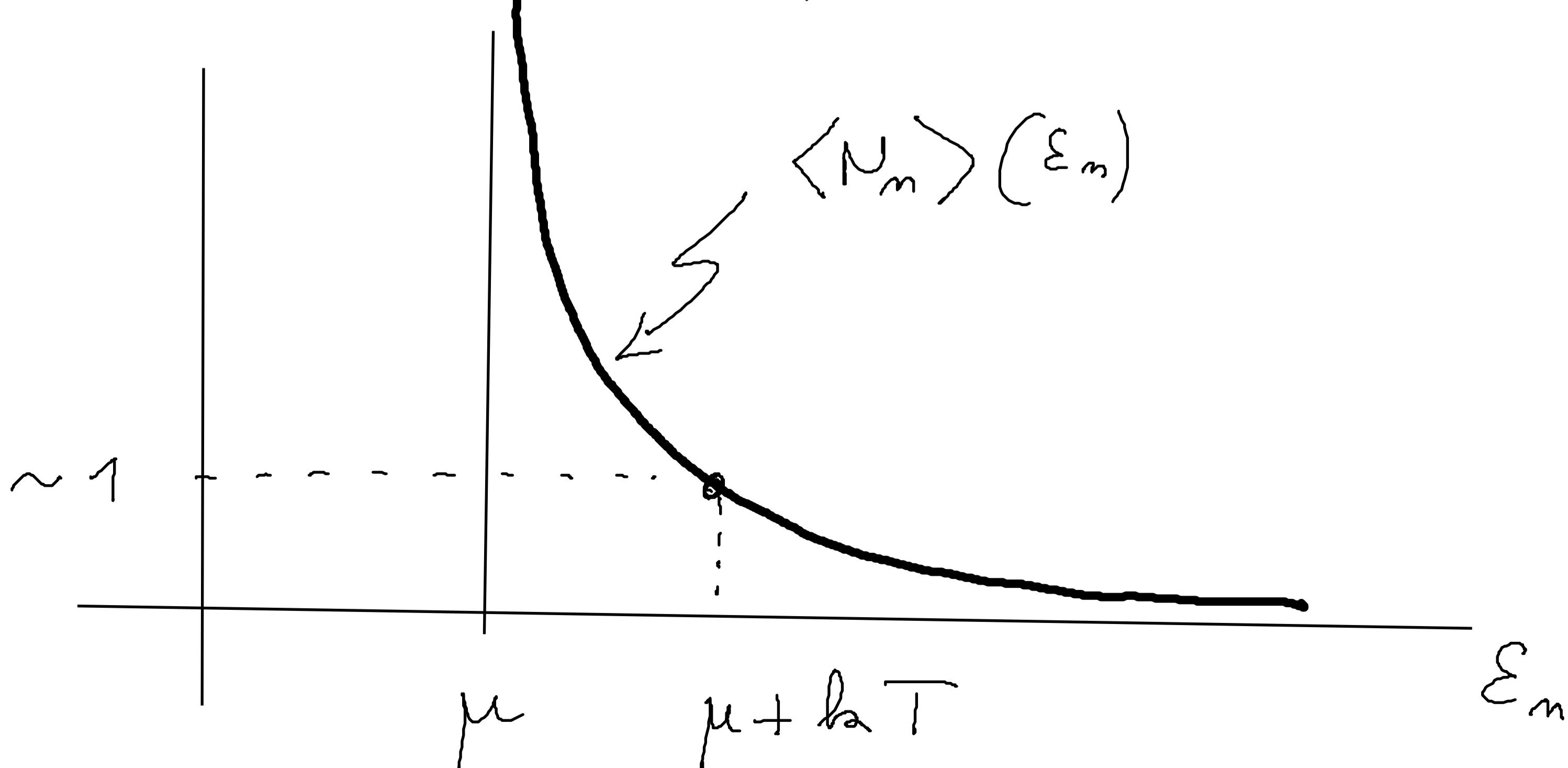
donc

$$\partial_\mu \xi_m = \frac{\beta e^{-\beta (\varepsilon_m - \mu)}}{(1 - e^{-\beta (\varepsilon_m - \mu)})^2}$$

$$\langle N_m \rangle = \frac{1}{\beta} \frac{\partial_\mu \xi_m}{\xi_m} = \frac{e^{-\beta (\varepsilon_m - \mu)}}{1 - e^{-\beta (\varepsilon_m - \mu)}} = \frac{1}{e^{\beta (\varepsilon_m - \mu)} - 1}$$

$$\sim e^{-\beta (\varepsilon_m - \mu)}$$

↑ si  $\beta (\varepsilon_m - \mu) \gg 1$



⑥ Pour les Fermions,  $0 \leq N_m \leq 1$

donc  $\xi_m = \sum_{0 \leq N_m \leq 1} e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)N_m}$

$$= 1 + e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}$$

$$\partial_\mu \xi_m = \beta e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}$$

$$\langle N_m \rangle = \frac{1}{\beta} \frac{\partial_\mu \xi_m}{\xi_m} = \frac{e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}}{1 + e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)}} = \frac{1}{e^{\beta(\varepsilon_m - \mu)} + 1}$$

$$\sim e^{-\beta(\varepsilon_m - \mu)} \quad \text{si } \beta(\varepsilon_m - \mu) \gg 1$$

