

TD 4

Exercice 1 :

On s'intéresse aux fluctuations du nombre N de particules contenues dans un sous-volume V d'un fluide (gaz ou liquide). On suppose le fluide en contact avec un thermostat qui fixe la température T . on rappelle que la grande fonction de partition de l'ensemble grand-canonique s'écrit

$$\Xi(T, \mu, V) = \sum_l e^{-\beta(E_l - \mu N_l)}$$

Avec l un indice pour les micro-états d'énergie E_l et de nombre de particules N_l .

- 1- Montrer que le nombre moyen de particules vaut $\langle N \rangle = \frac{1}{\beta} \left(\frac{\partial}{\partial \mu} \ln \Xi \right)$ et que les fluctuations valent

$$\Delta N^2 = \langle N^2 \rangle - \langle N \rangle^2 = \frac{1}{\beta^2} \left(\frac{\partial^2}{\partial \mu^2} \ln \Xi \right) = \frac{1}{\beta} \left(\frac{\partial}{\partial \mu} \langle N \rangle \right)_{T,V}$$

- 2- Dans cette question uniquement, on note $N \equiv \langle N \rangle$ car on ne s'intéresse qu'à des relations valables à la limite thermodynamique. Montrer que :

$$\left(\frac{\partial \mu}{\partial N} \right)_{T,V} = - \frac{V}{N} \left(\frac{\partial \mu}{\partial V} \right)_{T,N} \quad \text{et} \quad \left(\frac{\partial p}{\partial N} \right)_{T,V} = - \frac{V}{N} \left(\frac{\partial p}{\partial V} \right)_{T,N}$$

A partir de l'identité $dF = -SdT - pdV + \mu dN$ justifiez que $\left(\frac{\partial p}{\partial N} \right)_{T,V} = - \left(\frac{\partial \mu}{\partial V} \right)_{T,N}$

- 3- En déduire que l'on peut écrire

$$\Delta N^2 = k_B T n \langle N \rangle \chi_T$$

Avec χ_T la compressibilité isotherme définie par $\chi_T = - \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_{T,N}$ et $n = \frac{\langle N \rangle}{V}$ la densité moyenne dans le fluide.

Exercice 2 :

On considère un Gaz Parfait classique de volume V en contact avec un réservoir de chaleur et de particules à la température T et de potentiel chimique μ .

- Montrer que l'on peut mettre la fonction de partition grand-canonique sous la forme $\Xi = K Z(N, V, T)$ où $Z(N, V, T)$ est la fonction de partition canonique et K un terme dont on donnera l'expression ;
- Donner l'expression de la fonction de partition $Z(N, V, T)$. En déduire que Ξ peut se mettre sous la forme $\exp(z z_c)$ où z_c est la fonction de partition particulaire canonique que l'on calculera et z un terme à déterminer ; z est appelé fugacité ;
- Calculer le nombre moyen de particules $\langle N \rangle$ en fonction de z_c et z ainsi que l'énergie moyenne $\langle E \rangle$ du gaz.
- Montrer que l'on retrouve l'expression de l'équation d'état des gaz parfaits.

Exercice 3 :

Le grand potentiel d'un gaz parfait monoatomique vaut : $\Psi = - \left(\frac{2\pi m}{h^2} \right)^{3/2} V (kT)^{3/2} e^{\mu/kT}$

Calculer la pression, le nombre moyen de particules, le potentiel chimique, l'énergie interne, l'équation d'état du gaz ainsi que son entropie.

Exercice 4 :

On considère un gaz de particules identiques, indépendantes, non relativistes, à 1,2 et 3 dimensions. Trouver les relations entre l'énergie moyenne et le grand potentiel dans l'approximation thermodynamique (taille macroscopique, nombre de particules élevé) dans les cas :

- De fermions ;
- De bosons ;
- De l'approximation classique (température élevée, faible densité)

Exercice 5:

La densité d'énergie par unité de volume émise par un corps noir dans l'intervalle des longueurs d'onde $[\lambda, \lambda + d\lambda]$ est donnée par la formule de Planck

$$dU_\lambda = u_\lambda d\lambda = \frac{8\pi hc}{\lambda^5} \frac{d\lambda}{\exp\left[\frac{hc}{\lambda kT}\right] - 1}$$

Trouver la longueur d'onde correspondant à la valeur maximale de la densité d'énergie par unité de longueur d'onde u_λ