

# Fluctuations

## Références

- [1] D. Chandler, *Introduction to Modern Statistical Thermodynamics*, (Oxford, 1987), chapitres 2 et 3.  
[2] L.D. Landau et E.M. Lifshitz, *Statistical Physics* (Pergamon, New York, 1994) chapitre XII

## 1 Fluctuations de densité dans l'ensemble grand-canonique

On considère un système  $\mathcal{S}$  confiné dans une enceinte de volume  $V$ , en équilibre avec un réservoir de particules au potentiel chimique  $\mu$  et avec un thermostat à la température  $T$ .

▷ **1-1** Quelle est, à un facteur multiplicatif près, la probabilité de trouver le système  $\mathcal{S}$  dans une configuration  $\mathcal{C}$  comportant  $N$  particules et d'énergie  $E$ ?

▷ **1-2** Rappeler quelles sont les définitions de la grande fonction de partition  $\Xi$  et du grand potentiel  $\Omega$ .

▷ **1-3** Calculer la dérivée  $\left. \frac{\partial \Omega}{\partial \mu} \right|_{V,T}$  du grand potentiel par rapport au potentiel chimique  $\mu$  imposé. Relier cette dérivée à la densité moyenne  $\rho = \frac{\langle N \rangle}{V}$  de particules dans  $\mathcal{S}$ .

▷ **1-4** Déterminer de manière analogue les fluctuations de densité  $\frac{\langle (N - \langle N \rangle)^2 \rangle}{V^2}$  au sein de  $\mathcal{S}$ .

## 2 Fluctuations de densité et compressibilité isotherme

▷ **2-1** Montrer que l'extensivité du grand potentiel  $\Omega$  conduit à la relation

$$\Omega(T, \mu, V) = -P(T, \mu)V, \quad (1)$$

où la pression  $P$  a pour définition dans l'ensemble grand-canonique :  $P = - \left. \frac{\partial \Omega}{\partial V} \right|_{T, \mu}$ .

▷ **2-2** Montrer que l'on a  $\left. \frac{\partial P}{\partial \mu} \right|_T = \rho$ .

▷ **2-3** Relier alors la compressibilité isotherme  $\chi_T = \frac{1}{\rho} \left. \frac{\partial \rho}{\partial P} \right|_T$  à l'expression des fluctuations de densité. Quelle condition existe-t-il sur  $\chi_T$ ?

## 3 Fluctuations en thermodynamique

Considérons un fluide contenu dans un récipient macroscopique isolé  $M$  et une petite partie  $C$  de ce fluide. L'ensemble  $M$  joue le rôle d'un milieu extérieur qui impose une température  $T_0$  et une pression  $P_0$  au système  $C$ . Soit  $X$  une grandeur physique caractérisant le système  $C$ . Nous allons nous intéresser à la probabilité que l'écart à la moyenne,  $\delta X = X - \langle X \rangle$ , ait une valeur comprise entre  $\delta x$  et  $\delta x + dx$ . Cette densité de probabilité est donnée formellement par

$$P(\delta x) \sim e^{-\frac{\delta S_t}{k}}, \quad (2)$$

où  $\delta S_t$  est la variation de l'entropie totale du système  $M + C$  lors de la fluctuation.

▷ **3-1** Montrer que  $\delta S_t = -\frac{\delta G}{T_0}$ , où  $\delta G = \delta E - T_0\delta S + P_0\delta V$  est la variation d'énergie libre de Gibbs associée aux variations des grandeurs thermodynamiques du système  $C$  lors de la fluctuation.

▷ **3-2** En supposant que les fluctuations sont de faibles amplitudes, développer  $\delta E$  en série en fonction des petites variations  $\delta S$  et  $\delta V$ . En déduire que

$$\delta G = \frac{1}{2}(\delta S\delta T - \delta P\delta V).$$

▷ **3-3** A l'aide de la distribution (2), et en choisissant  $V$  et  $T$  comme variables indépendantes, calculer les valeurs moyennes  $\langle \delta V^2 \rangle = \Delta V^2$ ,  $\langle \delta T^2 \rangle = \Delta T^2$  et  $\langle \delta T\delta V \rangle$ . On utilisera pour cela le théorème de la limite centrale qui donne la densité de probabilité d'une grandeur  $X$  à la limite thermodynamique :

$$P(\delta x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\Delta X} e^{-\frac{(\delta x)^2}{2\Delta X^2}}$$

où  $\Delta X$  est l'écart type moyen.

▷ **3-4** Calculer à présent  $\langle \delta S^2 \rangle = \Delta S^2$ ,  $\langle \delta P^2 \rangle = \Delta P^2$  et  $\langle \delta S\delta P \rangle$  en prenant  $P$  et  $S$  comme variables indépendantes.

## 4 En supplément : Application au gaz parfait sur réseau

Considérons un volume macroscopique d'un gaz à basse densité dont on néglige les interactions entre molécules. Dans la suite, on s'intéressera à un sous-volume  $V$  de ce système que l'on divise en  $M$  cellules suffisamment petites pour ne contenir qu'une particule à un instant donné. Une configuration du système est donc caractérisée par les nombres d'occupation des cellules  $(n_1, n_2, \dots, n_M)$  où

$$\begin{cases} n_i = 1 \text{ si la cellule } i \text{ est occupée par une particule,} \\ n_i = 0 \text{ sinon.} \end{cases} \quad (3)$$

▷ **4-1** Exprimer le nombre moyen de particules  $\langle N \rangle$  et les fluctuations du nombre de particules  $\Delta N^2 = \langle (N - \langle N \rangle)^2 \rangle$  dans le système en fonction de  $n_i$ .

▷ **4-2** A très basse densité, on peut négliger les corrélations entre particules. En déduire que

$$\Delta N^2 \simeq \langle N \rangle.$$

▷ **4-3** En utilisant le résultat de la question 2-3 retrouver l'équation d'état du gaz parfait.