

Corrigé exercice 7 : Physique statistique

Formulaire : pour $\alpha > 0$:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\alpha u^2} du = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \quad \text{et} \quad \int_0^{+\infty} u^3 e^{-\alpha u^2} du = \frac{1}{2\alpha^2}$$

7 Fuite de gaz (*)

On étudie un gaz parfait monoatomique formé d'atomes assimilés à des points matériels de masse m . Le gaz est thermostaté à la température T et il est enfermé dans un récipient de volume V .

Dans cet exercice, l'énergie potentielle d'un atome sera supposée nulle : $\varepsilon_p = 0$. On note v la norme de la vitesse.

- Déterminer la constante C qui intervient dans la probabilité.

Puisque $\varepsilon_p = 0$, la probabilité pour que le point représentatif e de la sphérule (assimilée à un point matériel) soit dans le volume $dx dy dz dv_x dv_y dv_z$ de l'espace des phases est donnée ici par :

$$\delta\mathcal{P} = C \exp\left(-\frac{m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)}{2k_B T}\right) dx dy dz dv_x dv_y dv_z$$

On normalise la probabilité en intégrant sur tout l'espace des phases : la probabilité vaut alors 1. Les intégrales sur chaque composante v_x , v_y et v_z de la vitesse se calculent à l'aide de la première formule de l'énoncé et l'intégrale sur les trois coordonnées x , y et z donne le volume V du récipient. On obtient donc :

$$C \times \left(\frac{2\pi k_B T}{m}\right)^{3/2} V = 1$$

et donc :

$$C = \left(\frac{m}{2\pi k_B T}\right)^{3/2} \frac{1}{V}$$

- Déterminer la valeur moyenne $\langle v^2 \rangle$ en fonction de k_B , T et m .

Application numérique pour l'hélium gazeux à 25°C avec $M(\text{He}) = 4 \text{ g.mol}^{-1}$. Calculer la vitesse quadratique moyenne $v_{qm} = \sqrt{\langle v^2 \rangle}$.

On peut utiliser ici le théorème d'équipartition de l'énergie : très conseillé car cela accélère fortement le calcul de cette valeur moyenne. Comme l'énergie d'un atome s'écrit :

$$\varepsilon = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}mv_x^2 + \frac{1}{2}mv_y^2 + \frac{1}{2}mv_z^2$$

on constate qu'il y a 3 degrés de liberté quadratiques : v_x , v_y et v_z . On a donc :

$$\langle \frac{1}{2}mv_x^2 \rangle = \langle \frac{1}{2}mv_y^2 \rangle = \langle \frac{1}{2}mv_z^2 \rangle = \frac{1}{2}k_B T$$

et donc :

$$\langle v_x^2 \rangle = \langle v_y^2 \rangle = \langle v_z^2 \rangle = \frac{k_B T}{m}$$

On en déduit :

$$\langle v^2 \rangle = \langle v_x^2 \rangle + \langle v_y^2 \rangle + \langle v_z^2 \rangle = \frac{3k_B T}{m}$$

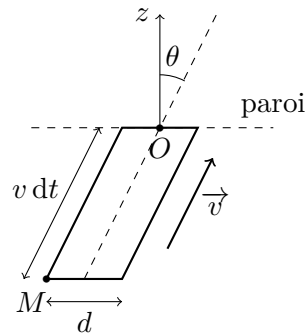
A.N. avec $m = M(\text{He})/\mathcal{N}_A = 6,64.10^{-27} \text{ kg}$. On trouve :

$$v_{qm} = \sqrt{\frac{3k_B T}{m}} = 1,36.10^3 \text{ m.s}^{-1}$$

- L'une des parois du récipient est percée d'un petit trou circulaire de centre O et de diamètre d suffisamment petit pour ne pas perturber l'équilibre du gaz. On suppose que les atomes ne peuvent que sortir du récipient (aucun atome ne peut y entrer). On note $N(t)$ le nombre d'atomes dans le récipient à l'instant t .

- a) Dans quel volume dV sont situés les atomes qui traversent le trou entre t et $t + dt$ avec un vecteur vitesse \vec{v} de norme v et dont l'orientation est donnée par les angles θ et φ indiqués sur la figure ?

Raisonnement classique : ils sont situés dans le petit cylindre représenté sur la figure ci-dessous. Il a pour surfaces de base deux disques de même diamètre d et pour longueur des génératrices $v dt$ (les génératrices étant orientées dans la direction de \vec{v}) :



Il faut donc savoir exprimer le volume de ce cylindre dont les génératrices ne sont pas orthogonales aux base. Il est donné par :

$$dV = \frac{\pi d^2}{4} v dt \cos \theta$$

- b) Quel est alors le nombre moyen $\delta \bar{N}_{\vec{v}}$ d'atomes qui sont situés dans ce volume, avec un vecteur vitesse \vec{v} ?

La probabilité pour qu'un atome ait un vecteur vitesse (v_x, v_y, v_z) et soit en même temps situé dans dV est égale à la probabilité que son point représentatif e dans l'espace des phases soit dans le volume élémentaire $dv_x dv_y dv_z dx dy dz$,

avec $dx dy dz = dV$, ce volume étant repéré par le point $P(x_M, y_M, z_M, v_x, v_y, v_z) \in$ Espace Phases (M étant le point représenté sur la figure ci-contre). On a donc :

$$\delta \mathcal{P} = C \exp \left(-\frac{m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)}{2k_B T} \right) dV dv_x dv_y dv_z$$

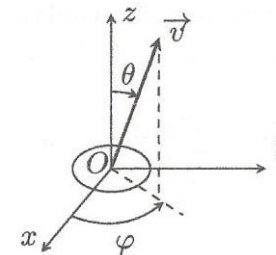
Pour obtenir le nombre moyen d'atomes dans dV ayant ce vecteur vitesse, à l'instant t , il faut multiplier $\delta \mathcal{P}$ par $N(t)$:

$$\delta \bar{N}_{\vec{v}} = N(t) C \exp \left(-\frac{m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2)}{2k_B T} \right) dV dv_x dv_y dv_z$$

- c) En déduire le nombre moyen d'atomes $\delta \bar{N}$ qui traversent le trou entre t et $t + dt$ pour toutes les valeurs possibles de θ , φ et v . On écrira le résultat sous la forme d'une intégrale que l'on calculera.

Il faut donc maintenant sommer sur toutes les valeurs possibles de la vitesse. Il est judicieux ici de repérer le vecteur vitesse (v_x, v_y, v_z) par ses coordonnées sphériques (v, θ, φ) . Idem pour " l'élément de volume " :

$$dv_x dv_y dv_z = v^2 dv \sin \theta d\theta d\varphi$$



On a donc :

$$\begin{aligned}\delta\bar{N}_{\vec{v}} &= N(t) C \exp\left(-\frac{mv^2}{2k_B T}\right) dV v^2 dv \sin\theta d\theta d\varphi \\ &= N(t) C \exp\left(-\frac{mv^2}{2k_B T}\right) \frac{\pi d^2}{4} v^3 dv \cos\theta \sin\theta d\theta d\varphi dt\end{aligned}$$

On intègre sur toutes les valeurs possibles de (v, θ, φ) , donc $v \in [0, +\infty[$, $\theta \in [0, \pi/2]$ et $\varphi \in [0, 2\pi[$. On obtient :

$$\begin{aligned}\delta\bar{N} &= N(t) C \frac{\pi d^2}{4} \left[\frac{\sin^2\theta}{2}\right]_0^{\pi/2} 2\pi \int_0^{+\infty} v^3 \exp\left(-\frac{mv^2}{2k_B T}\right) dv dt \\ &= N(t) C \frac{\pi^2 d^2}{8} \left(\frac{2k_B T}{m}\right)^2 dt\end{aligned}$$

où l'intégrale sur v se calcule grâce au formulaire.

En remplaçant C par son expression, on obtient :

$$\delta\bar{N} = \frac{N(t)}{V} \frac{d^2}{8} \sqrt{\frac{2\pi k_B T}{m}} dt$$

- d) Quelle est la relation entre $N(t)$, $N(t+dt)$ et $\delta\bar{N}$? En déduire une équation différentielle satisfaite par $N(t)$. En donner la solution et introduire un temps caractéristique τ pour cette fuite de gaz.

On utilise la conservation du nombre d'atomes :

$$N(t+dt) = N(t) - \delta\bar{N}$$

En écrivant (raisonnement classique) :

$$N(t+dt) - N(t) = \frac{dN}{dt} dt$$

on obtient l'équation différentielle cherchée :

$$\frac{dN}{dt} = -\frac{N(t)}{V} \frac{d^2}{8} \sqrt{\frac{2\pi k_B T}{m}}$$

soit :

$$\frac{dN}{dt} + \frac{N}{\tau} = 0$$

avec :

$$\tau = \frac{8V}{d^2} \sqrt{\frac{m}{2\pi k_B T}}$$

temps caractéristique.

- e) Calculer en fonction de τ la durée Δt au bout de laquelle la pression $P(t)$ dans le récipient est divisée par 2. Proposer une application numérique pour un trou de dimension typique $d = 0,1$ mm

La pression $P(t)$ dans le récipient à l'instant t est donnée par l'équation d'état du gaz parfait. Si $n(t)$ est le nombre de moles à l'instant t , alors :

$$P(t) = \frac{n(t) RT}{V} = \frac{N(t) RT}{\mathcal{N}_A V} = \frac{N(t) k_B T}{V}$$

On résout l'équation différentielle précédente :

$$N(t) = N(0) \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

et donc :

$$P(t) = \underbrace{\frac{N(0) k_B T}{V}}_{= P(0)} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) = P_0 \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

On cherche donc Δt telle que $P(\Delta t) = P_0/2$, ce qui donne :

$$\Delta t = \tau \ln(2)$$

A.N. On prendra $V = 5 \text{ L}$, $T = 300 \text{ K}$ et m calculée à la question 2. On obtient : $\tau = 2021 \text{ s}$ et donc :

$$\Delta t = 1,40.10^3 \text{ s} \approx 23 \text{ minutes}$$