

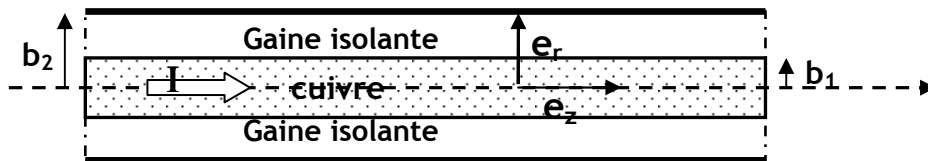
THERMODYNAMIQUE STATISTIQUE- EXAMEN Janvier 2011

(Durée 2 h)

I. Conduction thermique à symétrie cylindrique et effet Joule.

Soit un fil cylindrique homogène de cuivre, d'axe  $z'z$ , de section  $S_1$ , de rayon  $b_1=1\text{cm}$ , supposé infiniment long (on négligera les effets de bord), de conductivité thermique  $\lambda_c = 390 \text{ W.m}^{-1}.\text{K}^{-1}$  et de résistivité électrique  $\rho_c = 1.7 \cdot 10^{-8} \Omega.\text{m}$ . Ce fil de cuivre, de résistance  $R$  ( $R = \rho_c L / S_1$ ), est parcouru par un courant électrique (uniformément réparti) d'intensité constante  $I = 300 \text{ A}$ .

A. Le fil est enveloppé d'une gaine isolante, de conductivité thermique  $\lambda_i$ , de section  $S_2$  et de rayon  $b_2 = 2 b_1$  et coaxiale au fil. La paroi externe de la gaine est maintenue à la température  $T_a = 293 \text{ K}$ . En régime stationnaire, la chaleur dissipée par effet Joule dans le cuivre traverse la gaine isolante.



1) Calculer la puissance  $\sigma_U$  produite par effet Joule dans une section de longueur  $L$  du fil de cuivre par unité de volume.

2) Donner l'expression du courant volumique d'énergie interne  $J_U(r)$  dans le fil pour  $0 \leq r \leq b_1$ .

3) Montrer qu'en régime stationnaire, l'équation différentielle dans le fil s'écrit :  $\Delta T = -\frac{\sigma_U}{\lambda_c}$ . Etablir la loi de variation de la température  $T(r)$  en fonction de

$T(r=0) = T_0$ ,  $r$ ,  $b_1$ ,  $I$ ,  $\rho_c$  et  $\lambda_c$ . (On retiendra une constante d'intégration qui assure que  $T(r=0)$  reste finie. Pourquoi le gradient de température dans le fil de cuivre est négligeable ?

4) Déterminer le flux thermique  $I'_U(r)$  et le courant volumique d'énergie interne  $J'_U(r)$  à travers la gaine isolante. Etablir la loi de variation de la température  $T(r)$  dans la gaine isolante pour  $b_1 \leq r \leq b_2$  en fonction de  $T_a$ ,  $r$ ,  $b_1$ ,  $b_2$ ,  $I$ ,  $\rho_c$  et  $\lambda_i$ . En déduire la température de la surface de contact métal-isolant  $T(r=b_1) = T_c$ .

5) On mesure  $T_c = 298 \text{ K}$ , déterminer la valeur de la conductivité thermique de l'isolant  $\lambda_i$ .

B. On remplace la gaine isolante par un conducteur en aluminium creux en aluminium de même section  $S_2$ , dans lequel on fait le vide. L'effet Joule chauffe le fil de cuivre de

telle sorte que sa surface est portée à une température uniforme  $T_c$ . La chaleur se transmet par rayonnement à travers le vide jusqu'au conducteur métallique extérieur. La surface externe du conducteur métallique extérieur est toujours maintenue à la température  $T_a=293$  K.

6) Etablir le bilan d'énergie rayonnée par la surface du fil vers le conducteur en aluminium en fonction de  $T_c$ ,  $T_a$ ,  $b_1$ ,  $b_2$ , la constante de Stefan ( $\sigma= 5.67 \cdot 10^{-8} \text{ W}\cdot\text{m}^{-2}\cdot\text{K}^{-4}$ ) et la longueur  $L$  de fil considérée. La surface du fil de cuivre (non oxydé) est un corps gris d'émissivité  $\epsilon_1 = 0.88$ . On rappelle que l'émissivité  $\epsilon_2$  de l'aluminium est de 0.07. Déterminer la température  $T_c$  en fonction de  $T_a$ ,  $b_1$ ,  $b_2$ ,  $\sigma$  et  $\sigma$  et donner sa valeur.

7) A quelle température se trouve la surface du fil cuivre lorsque on recouvre le conducteur creux en aluminium d'une laque en bakélite d'émissivité  $\epsilon_2 = 0.93$  ?

**Rappels :** Gradient, Divergence et Laplacien en coordonnées cylindriques ( $r, \phi, z$ ) :

$$\vec{\text{grad}} T = \frac{\partial T}{\partial r} \vec{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial T}{\partial \phi} \vec{e}_\phi + \frac{\partial T}{\partial z} \vec{e}_z ; \quad \text{div} \vec{J} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r J_r) + \frac{1}{r} \frac{\partial J_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial J_z}{\partial z} ;$$

$$\Delta T = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 T}{\partial \phi^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} ; \quad \text{div}(-\vec{\text{grad}} T) = -\Delta T$$

## II. Balance ultrasensible

Une balance ultrasensible est constituée d'un ressort à quartz suspendu à un support fixe. Lorsqu'on allonge le ressort d'une faible longueur  $x$ , une force de rappel de la forme  $-Kx$  (où  $K$  est la constante de raideur du ressort) apparaît. La balance est placée dans un thermostat qui impose sa température  $T$  et soumise à une accélération de la pesanteur  $g$ . On suspend au ressort un objet de masse  $m$ .

1) Etablir l'énergie  $E$  du système [ressort+masse]. Donner l'expression de la probabilité  $dP(x)$  que l'élongation du ressort soit comprise entre  $x$  et  $x + dx$  en fonction de la fonction de partition  $Z$ , de  $m$ ,  $g$ ,  $K$ ,  $\beta=1/k_B T$  et  $x$ . Montrer que la somme sur tous les

états d'élongation du ressort  $Z$  s'écrit :  $Z = \exp\left(\frac{m^2 g^2}{2Kk_B T}\right) \sqrt{\frac{2\pi k_B T}{K}}$  (on considèrera  $x$  comme une variable continue).

2) L'agitation thermique  $k_B T$  provoque des fluctuations de l'élongation du ressort  $x$  autour de sa valeur moyenne  $\langle x \rangle$ . Montrer que la distribution  $\omega(x)$  de l'élongation du ressort  $x$  est une distribution gaussienne. En déduire la valeur moyenne  $\langle x \rangle$  et l'écart type  $\sigma$  de cette distribution en fonction de ( $m$ ,  $g$ ,  $K$ ) et ( $k_B$ ,  $T$ ,  $K$ ) respectivement.

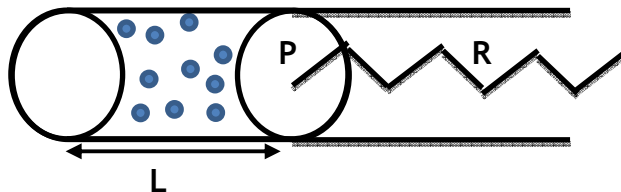
3) A cause des fluctuations de  $x$ , la pesée perd tout son sens si l'écart type  $\sigma = (\Delta x)$  atteint la valeur de l'élongation moyenne  $\langle x \rangle$ . Quelle est alors la masse minimale  $m_{\min}$  que l'on peut mesurer avec cette balance ?

**Rappels :**  $[(x-a)^2 - a^2] = (x^2 - 2ax)$  ;  $\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-ax^2) dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$

Distribution Gaussienne :  $\omega(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma^2}} \exp\left[-\frac{(x - \langle x \rangle)^2}{2\sigma^2}\right]$  avec  $\int_{-\infty}^{\infty} \omega(x) dx = 1$

### III. Gaz parfait + ressort en situation canonique

On considère  $N$  ( $N \gg 1$ ) particules indiscernables de masse  $m$  d'un gaz parfait enfermées dans un cylindre semi-infini, de section  $S$  et délimité à droite par un piston mobile attaché à un ressort  $R$  également semi-infini. Lorsque le ressort est comprimé d'une longueur  $dL$ , l'énergie du ressort augmente de  $\vec{f} \cdot d\vec{L}$  où  $\vec{f}$  est une force supposée constante. Le gaz et le ressort sont en contact thermique entre eux et également avec un réservoir de température à la température  $T$ . Le piston est mobile à l'intérieur du cylindre et la distance entre l'extrémité gauche du cylindre et le piston est notée  $L$ . Lorsque  $L=0$ , l'énergie du piston est nulle.



- 1) Décrire l'espace des phases du système [cylindre + gaz + piston + ressort].
- 2) Pour une valeur de  $L$  donnée, calculer l'énergie  $E$  du système en fonction de  $f$ ,  $L$ ,  $m$  et les impulsions  $p_1, p_2, \dots, p_i, \dots, p_N$  des  $N$  particules.
- 3) Calculer la fonction de partition  $Z_{GP}(L)$  du gaz parfait classique pour une valeur de  $L$  donnée avec  $V = S L$  le volume macroscopique occupé par le gaz parfait.
- 4) Ecrire la fonction de partition  $Z$  du système [cylindre + gaz + piston + ressort] sous la forme d'une somme sur tous les états des  $N$  particules du gaz parfait pour une valeur  $L$  de  $L_j$  donnée ( $L_j = L$ ) et d'une somme sur toutes les  $L_j$ . Montrer que  $Z$  pour expression :

$$Z = Z_{GP} \frac{N!}{L^N} \left(\frac{k_B T}{f}\right)^{N+1} \text{ (on considérera pour faire ce calcul que } L \text{ est une variable continue).}$$

Montrer que la valeur moyenne de  $L$  s'écrit alors :  $\langle L \rangle = \frac{k_B T}{f} (N + 1)$  (Pour simplifier le calcul on considérera ici que  $L$  est une variable discrète).

**Rappels :**  $\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-ax^2) dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$   $\int_0^{\infty} u^N \exp(-u) du = N!$