### Concours Blanc Physique

La calculatrice est autorisée

16 Février 2022 13h30-17h30

# Électromagnétisme

### Données:

Charge élémentaire  $e=1,6.10^{-19}$  C

Masse de l'électron  $m_e = 0.91.10^{-30} \text{ kg}$ 

Vitesse de la lumière dans le vide c = 299792458 m/s

Perméabilité du vide  $\mu_0 = 4\pi.10^{-7}~\mathrm{H/m}$ 

Permittivité du vide  $\epsilon_0 = 1/(\mu_0 c^2)$ 

Constante de Planck  $h=6,626.10^{-34}~\mathrm{J.s}$ 

En coordonnées cylindriques :

$$\operatorname{div}(\vec{A}) = \frac{1}{r} \frac{\partial (rA_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial (A_\theta)}{\partial \theta} + \frac{\partial (A_z)}{\partial z}$$

$$\overrightarrow{\operatorname{rot}}(\vec{A}) = \left(\frac{1}{r} \frac{\partial (A_z)}{\partial \theta} - \frac{\partial (A_\theta)}{\partial z}\right) \vec{e_r} + \left(\frac{\partial (A_r)}{\partial z} - \frac{\partial (A_z)}{\partial r}\right) \vec{e_\theta} + \frac{1}{r} \left(\frac{\partial (rA_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial (A_r)}{\partial \theta}\right) \vec{e_z}$$

En coordonnées sphériques

$$\overrightarrow{\operatorname{grad}} f(r, \theta, \phi) = \frac{\partial f}{\partial r} \vec{e}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \vec{e}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial f}{\partial \phi} \vec{e}_\phi$$

l'élément de volume  $dV=r^2\sin\theta dr d\theta d\phi$ 

l'élément de surface sur la sphère de rayon r :  $dS = r^2 \sin \theta d\theta d\phi$ 

la valeur de l'intégrale  $\int_{\theta=0}^{\theta=\pi} \sin^3 \theta d\theta = \frac{4}{3}$ 

### Ecrantage d'un champ magnétique

On considère un solénoïde  $\Sigma_1$  d'axe Oz, de longueur L=20 cm, de rayon  $r_1=10$  cm et comportant  $N_1 = 700$  spires jointives enroulés dans le même sens.

On négligera les effets de bord, on considérera le solénoïde comme très long. Cette bobine a pour résistance  $R_1 = 50\Omega$ . On pourra introduire le nombre de spire par unité de longueur  $n_1 = \frac{N_1}{L}$ .

On place un cylindre conducteur  $\Sigma_2$  coaxial à  $\Sigma_1$  de rayon intérieur  $r_2 = 5$  cm, d'épaisseur

 $h=50~\mu\mathrm{m}$ , de longueur L et de conductivité  $\gamma=4.10^7~\mathrm{S.m^{-1}}$ . Dans un premier temps, on assimile le cylindre à une surface.

Le solénoïde  $\Sigma_1$  est traversé par un courant  $i_0(t) = I_0 \cos(\omega t)$ 

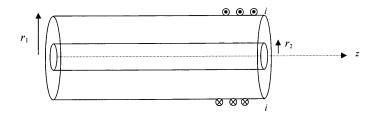


Figure 1. Vue en coupe longitudinale

- 1. Justifier rapidement que l'on puisse écrire  $\vec{j}_s = \gamma h \vec{E}$  où  $\vec{j}_s$  est la densité de courant surfacique sur le conducteur et  $\vec{E}$  le champ électrique au même point. Justifier que  $\vec{j}_s$  est orthoradial.
- 2. Déterminer la direction du champ magnétique dans tout l'espace.
- 3. Calculer le champ magnétique  $\vec{B}_e$  dans l'espace  $r_2 < r < r_1$ . On supposera le champ magnétique nul pour  $r_1 < r$ .
- 4. Montrer que le champ magnétique  $\vec{B}_i$  est uniforme dans l'espace  $r < r_2$
- 5. Déterminer la direction du champ électrique  $\vec{E}$  pour  $r < r_2$ ; en déduire l'expression de l'amplitude complexe de ce champ au niveau du cylindre conducteur en fonction de  $\underline{B_i}$ , l'amplitude complexe de  $\vec{B_i}$
- 6. En déduire la relation  $\underline{B_i} = \frac{\underline{B_e}}{1+j\omega\tau}$  où  $\underline{B_e}$  désigne l'amplitude complexe de  $\vec{B_e}$ ; on exprimera  $\tau$  en fonction de  $h, r_2, \gamma$  et  $\mu_0$ .
- 7. Application numérique.  $I_0=1$ A, la fréquence est de 11 kHz; calculer l'amplitude du champ  $\vec{B_e}$ , celle de  $\vec{B_i}$  ainsi que l'amplitude de l'intensité qui traverse le conducteur. A quel phénomène l'écrantage du champ magnétique est-il dû?

#### Estimation de la pulsation de coupure

Dans ce paragraphe, le conducteur cylindrique, qui n'est plus assimilé à une surface, est seul dans l'espace.

On cherche à caractériser le cylindre par son inductance  $L_2$  et par sa résistance  $R_2$ .

- 8. On suppose le cylindre parcouru par un densité volumique uniforme de courant orthoradiale  $\vec{j} = j\vec{e_{\theta}}$ ; déterminer le champ magnétique dans tout l'espace. On supposera que le champ magnétique est nul pour  $r > r_2 + h$ .
- 9. Déterminer l'intensité du courant I qui traverse une section droite du conducteur de longueur L et de hauteur h.
- 10. Calculer l'énergie magnétique dans tout l'espace en négligeant la contribution du volume du cylindre  $r_2 < r < r_2 + h$ . En déduire l'expression de l'inductance  $L_2$ .
- 11. Pour calculer la résistance  $R_2$ , on fend le cylindre selon une génératrice (donc selon une droite de direction Oz) et on soumet les deux bords obtenus à une différence de potentiel U.

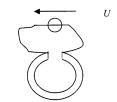


Figure 2. Cylindre vu de face

On suppose que les courants se répartissent uniformément dans le volume.

Relier la densité de courant au champ électrique, puis à la différence de potentiel; en déduire la résistance.

12. Construire un temps caractéristique; à quelle grandeur peut-on le comparer?

### Conductivité dans un semi-conducteur

On se propose d'étudier les effets d' un champ magnétique uniforme et stationnaire sur les propriétés électromagnétiques d'un matériau semi-conducteur. Cette partie (effet de magnétorésistance, effet Hall) est développée dans le cadre des régimes stationnaires. Le milieu matériel, électriquement neutre, est décrit comme un ensemble d'électrons (charge -e) évoluant au sein d'un réseau constitué de charges positives fixes. Les interactions de ces électrons "de conduction" avec le milieu sont entièrement prises en compte en leur affectant une masse effective m (différente de celle  $\mathbf{m}_e$  d'un électron dans le vide) et en introduisant une force de "frottement" d'expression  $-\alpha \vec{v}$ , où  $\alpha$  est un coefficient positif, caractéristique du milieu : la vitesse  $\vec{v}$  décrit la dérive moyenne de l'ensemble des électrons par rapport au réseau sous l'action d'un champ électromagnétique ( $\vec{E},\vec{B}$ ).

On considère un échantillon parallélépipédique dont le volume est délimité par les plans x = 0, x = L, y = 0, y = 1, z = -a/2 et z = a/2 (Figure 1).

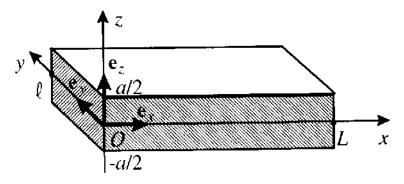


Figure 1

- 13. Dans ce matériau, on applique un champ électrique  $\vec{E}$  stationnaire. Écrire l'équation du mouvement d'un électron animé d'une vitesse  $\vec{v}$ . A un instant pris comme origine, ce champ est brusquement annulé, Déduire l'évolution ultérieure de la vitesse de l'électron et donner une signification physique au coefficient  $\tau = m/\alpha$ .
- 14. En régime stationnaire, montrer qu'en présence d'un champ électrique  $\vec{E}$ , le courant volumique  $\vec{J}$  vérifie bien la loi d' Ohm. En déduire la conductivité électronique  $\gamma$  en fonction de e,  $\tau$ , m et de la densité volumique n des électrons de conduction.

- 15. Dans un matériau semi-conducteur, tel que l'arséniure de gallium GaAs dopé au silicium, la conduction est assurée par des électrons dont la masse effective m est  $0,06m_e$ . Sachant qu'à très basse température la valeur de la conductivité vaut  $\gamma=100~\mathrm{S.m^{-1}}$ , calculer  $\tau$  pour n =  $10^{24}~\mathrm{m^{-3}}$ .
- 16. Un courant de densité volumique stationnaire circule parallèlement à l' axe Ox :  $\vec{J} = J\vec{e}_x$  L'épaisseur a étant faible devant les dimensions latérales L et l, l'échantillon est assimilé à une nappe de courant uniforme d'extension latérale infinie et d'épaisseur a. A l'aide des symétries d'une telle distribution, préciser l'orientation du champ magnétique  $\vec{b}$  qu'elle crée en tout point de l'espace. Justifier le fait que ce champ est nul dans le plan z= 0 . A partir de la forme locale du théorème d' Ampère, calculer  $\vec{b}$ . Trouver sa valeur maximale pour a=  $10~\mu m$  et J =  $10^6~A.m^{-2}$ .
- 17. L'échantillon est désormais plongé dans un champ magnétique extérieur  $\vec{B}$ , uniforme et stationnaire, dirigé selon Oz.  $\vec{B} = \mathrm{B}\vec{e}_z$ . Écrire l'équation différentielle vérifiée par la vitesse  $\vec{v}$  d'un électron du matériau soumis à la force de frottement et à ce champ magnétique. Montrer que, lorsque  $\tau$  tend vers l' infini. le vecteur  $\vec{v}$  est un vecteur tournant dont on précisera le vecteur rotation.

Calculer la norme  $\omega_c$  de ce dernier, appelée pulsation cyclotron, pour B = 1 T et m = 0,06 m<sub>e</sub>.

18. On prend en compte les effets d'un champ électrique  $\vec{E}$ , parallèle au plan Oxy, et du champ  $\vec{B}$  appliqué précédent.

On néglige le champ magnétique créé par le milieu. Les effets d'amortissement sont toujours décrits par la force de frottement  $-\alpha \vec{v}$ . Établir, en régime stationnaire, les relations liant les composantes  $J_x$  et  $J_y$  du courant volumique aux composantes  $E_x$  et  $E_y$  du champ électrique. Montrer qu'elles peuvent s'écrire sous la forme matricielle suivante .

$$\begin{pmatrix} E_x \\ E_y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \rho_{xx} & \rho_{xy} \\ \rho_{yx} & \rho_{yy} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} J_x \\ J_y \end{pmatrix}$$

dans laquelle :  $\rho_{xx} = \rho_{yy} = 1/\gamma$  et  $\rho_{xy} = -\rho_{yx} = B/(ne)$ 

19. L'échantillon a la forme d'un ruban allongé selon Oy a  $\ll$  L  $\ll$  l (Figure 2.a). On applique une différence de potentiel V entre les plans x=0 et x=L métallisés. Le champ électrique  $\vec{E}$  est supposé uniforme :  $\vec{E}=\to \vec{e}_x$ .

Calculer la résistance d' un tel échantillon. Quelle est la modification relative induite par le champ magnétique (effet de magnétorésistance)? Calculer cette modification pour  $B=1~T, \gamma=100~S.m^{-1}, n=10^{24}~m^{-3}$  et  $m=0.06~m_e$ .

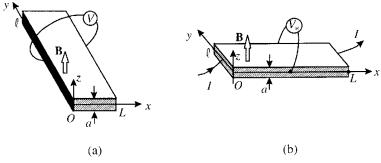


Figure 2

- 20. L'échantillon a la forme d'un ruban allongé selon Ox : a  $\ll 1 \ll L$  (Figure 2.b). Un courant stationnaire d'intensité I circule selon cette direction avec un courant volumique uniforme :  $\vec{J} = J\vec{e}_x$ . Montrer que le champ électrique possède alors une composante  $E_y$  non nulle. Donner l'expression de la différence de potentiel  $V_H$  appelée tension de Hall, qui apparaît entre les plans y=0 et y=1. Calculer  $V_H$  pour I=1 mA, a=10 µm,  $n=10^{24}$  m<sup>-3</sup> et B=1T. Quel est l'intérêt d'un tel dispositif?
- 21. Des mesures effectuées à très basse température (quelques K) sur un échantillon de GaAs d'épaisseur très faible (a = 10 nm), placé dans un champ magnétique intense (B de quelques teslas), montrent que la composante  $\rho_{xy}$  varie en fonction de B par paliers. Cet effet, découvert par Von Klitzing en 1980, porte le nom d'effet Hall quantique : la répartition des électrons en niveaux d'énergie conduit à écrire la densité volumique des électrons sous la forme : n = peB/(ah) où p est un entier non nul et h la constante de Planck. Montrer que, dans ce cas, la valeur de la résistance transverse, définie selon  $R_t = V_H/I$ , se met sous la forme :  $R_t = R_K/p$ ,  $R_t$  étant une résistance que l'on calculera. Pourquoi la résistance  $R_K$ , appelée constante de Klitzing, est-elle désormais utilisée comme étalon?

### Boule chargée en mouvement de translation

On considère une boule de centre C, de rayon R uniformément chargée de densité volumique de charges  $\rho$ .

La boule précédente est animée d'un mouvement de translation rectiligne uniforme de vitesse  $\vec{v}$  suivant la direction Ox. À l'instant t=0, le centre C de la boule passe par l'origine O. Un point M est repéré par r=CM et  $\theta=(Cx,CM)$  (figure 1).

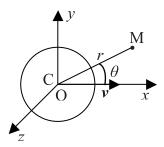


Figure 1 : boule chargée en mouvement de translation

22. Définir, en tout point M, en fonction de Q, R et  $\vec{v}$ , le vecteur densité de courant  $\vec{j}$ . On notera  $\vec{j}_{int}$  et  $\vec{j}_{ext}$  les vecteurs densité de courant, respectivement à l'intérieur et à l'extérieur de la boule de rayon R.

Nous admettrons que à l'instant t=0,  $\vec{B}_{ext}(M)=\frac{\mu_0}{4\pi}\frac{Qv}{r^2}\sin\theta\vec{e}_z$  au point M(r, $\theta$ ,z=0) extérieur à la boule.

- 23. Déterminer la circulation  $C_{B_{ext}}$  de  $B_{ext}$ , le long d'un contour circulaire  $(\Gamma)$  du plan yOz  $(\theta = \pi/2)$ , centré en O et de rayon r  $\simeq$  R légèrement supérieur à R (on supposera que  $B_{ext}(r > R) = B_{ext}(r \simeq R)$ ).
- 24. Exprimer le flux  $\Phi_i$  de la densité de courant j à travers une surface qui s'appuie sur  $(\Gamma)$ .

25. En déduire que le théorème d'Ampère appliqué à la densité de courant j sur  $(\Gamma)$  n'est pas vérifié. Quelle en est la cause?

En régime variable, le théorème d'Ampère doit s'appliquer à la densité de courant "générali-

 $\vec{J} = \vec{j} + \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$  où  $\vec{j}$  est la densité de courant définie en précédemment.

- 26. Que représente le terme  $\epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$  dans l'expression de  $\vec{J}$ ?
- 27. Calculer les champs  $\vec{E}_{ext}$  et  $\vec{E}_{int}$ , à l'extérieur et l'intérieur de la boule, lorsque celle-ci est
- 28. Exprimer les champs  $\vec{E}_{int}$  et  $\vec{E}_{ext}$  respectivement en fonction de  $\overrightarrow{\operatorname{grad}}_M(r^2) = 2r\vec{e}_r$  et de  $\overrightarrow{\operatorname{grad}}_M(1/r) = -\frac{1}{r^2} \vec{e}_r.$
- 29. Montrer que

$$\frac{\partial \vec{E}_{int}}{\partial t} = \frac{A}{R^3} \overrightarrow{\operatorname{grad}}_M f(r, \theta) \text{ et } \frac{\partial \vec{E}_{ext}}{\partial t} = A \overrightarrow{\operatorname{grad}}_M g(r, \theta)$$

 $\frac{\partial \vec{E}_{int}}{\partial t} = \frac{A}{R^3} \overrightarrow{\operatorname{grad}}_M f(r,\theta) \text{ et } \frac{\partial \vec{E}_{ext}}{\partial t} = A \overrightarrow{\operatorname{grad}}_M g(r,\theta)$  où l'on définira A et les fonctions scalaires  $f(r,\theta)$  et  $g(r,\theta)$ . Ces fonctions nécessitent le calcul de  $\left(\frac{\partial r}{\partial t}\right)_{t=0} = -v\cos\theta$  obtenu, par exemple, en explicitant r² en fonction des coordonnées cartésiennes x, y, z et des variables v et t.

- 30. Déterminer les composantes <u>radiales</u> et à t=0 de :  $\frac{\partial \vec{E}_{int}}{\partial t}$ ,  $\frac{\partial \vec{E}_{ext}}{\partial t}$ ,  $\vec{j}_{int}$ ,  $\vec{j}_{ext}$ ,  $\vec{J}_{int}$ ,  $\vec{J}_{ext}$ .
- 31. Exprimer  $\vec{B}_{int}$  et  $\vec{B}_{ext}$  par application du théorème d'Ampère. On choisira le contour circulaire ( $\Gamma$ '), dans un plan parallèle à yOz, passant par M et (S') la surface de la calotte sphérique ayant pour centre C et s'appuyant sur  $(\Gamma')$ . Le champ  $\vec{B}$  sera pris sous la forme  $\vec{B}(M) = B(r,\theta)\vec{e}_{\phi}$ .
- 32. En déduire, en fonction de Q, v et R, les énergies magnétiques  $\mathbf{W}_{1m}$  dans la boule et  $\mathbf{W}_{2m}$ à l'extérieur de la boule et vérifier que l'énergie magnétique  $\mathbf{W}_m = \mathbf{W}_{1m} + \mathbf{W}_{2m}$  est égale à  $\mu_0 Q^2 v^2$
- 33. Application numérique : en assimilant l'énergie magnétique  $\mathbf{W}_m$  à l'énergie cinétique, en vitesse non relativiste, d'un électron de masse m et pour la charge e, quel serait le rayon R<sub>e</sub> de l'électron?

# Optique

### Télescopes au sol et en association

Le premier des quatre principaux télescopes du « Très Grand Télescope » (acronyme anglosaxon VLT) installé au sommet du Cerro Paranal, au Chili, a été prénommé Antu (Soleil en langue mapuche) et a été mis en service en 1998. Comme tous les télescopes du VLT, il est de type Ritchey - Chrétien, avec un des quatre foyers de type Cassegrain. On étudiera un montage interférométrique à deux télescopes. Outre le télescope Antu du VLT, appelé T<sub>1</sub> par la suite, le montage considéré inclut également Kueyen (Lune en langue mapuche), télescope mis en service en 1999 et appelé  $T_2$ .

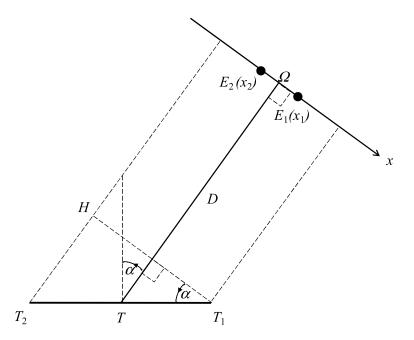


Figure 1 : montage interférométrique

Les deux télescopes  $T_1$  et  $T_2$  sont identiques, et le diamètre de leurs ouvertures circulaires est négligeable devant la longueur  $T_2T_1=b$  de la ligne de base (de milieu T) qui joint les deux instruments. La position moyenne  $\Omega$  d'un système stellaire binaire, c'est-à-dire une étoile double symétrique avec deux contributions égales de l'éclairement  $I_0$ , est repérée par l'angle  $\alpha$  que fait la direction  $T\Omega$  avec la normale en T à la ligne de base. On pose  $D=T\Omega$ . Les positions  $x_1$  et  $x_2=-x_1$  des 2 étoiles  $E_1$  et  $E_2$  qui constituent le système stellaire sont comptées par rapport à l'origine  $\Omega$  de l'axe  $\Omega x$ , ce dernier étant perpendiculaire à la direction  $T\Omega$ . L'ensemble des caractéristiques décrites ci-dessus est apparent sur la figure 1. En outre, un dispositif annexe, dont on discutera l'usage par la suite, permet de faire interférer les ondes optiques issues des deux foyers images en introduisant une différence de marche supplémentaire  $L_f$  sur le signal issu de  $T_1$ .

34. Exprimer les différences de marche  $\delta_1 = E_1T_2 - E_1T_1$  et  $\delta_2 = E_2T_2 - E_2T_1$ , hors contribution  $L_f$ .

Pour faire le calcul approché de ces deux grandeurs, on remarquera que la distance D est extrêmement grande devant les autres dimensions exprimées sur la figure 1, et qu'il est alors possible pour  $E_1$ , respectivement  $E_2$ , de poser  $E_1T_2\gg E_1H+HT_2$ .

Montrer que les phases spatiales correspondantes  $\phi_k$  (k = 1, 2) qui prennent en compte toutes les contributions des différences de marche peuvent se mettre sous la forme :

$$\phi_k = \frac{2\pi}{\lambda} \left( \frac{Xx_k}{D} + b\sin\alpha - L_f \right)$$

avec  $\lambda$  la longueur d'onde supposée monochromatique émise par les étoiles  $E_1$  et  $E_2$ ,  $x_k$  (k = 1, 2) leurs positions et X une longueur que l'on explicitera.

35. La contribution à l'intensité  $I_k$  est due, pour une étoile  $E_k$  donnée, au système interférentiel qui résulte des phases spatiales  $\phi_k$ . Il est aisé de l'exprimer par la relation  $I_k = I_0(1+\cos\phi_k)$ 

Donner l'intensité totale I en fonction de  $I_0$ ,  $\phi_1$  et  $\phi_2$ . Mettre cette intensité totale sous la forme :

$$I = 2I_0 \left( 1 + \cos \left( \frac{\pi X}{\lambda} \frac{(x_2 - x_1)}{D} \right) \cos \left( 2\pi \frac{b \sin \alpha - L_f}{\lambda} \right) \right)$$

36. La distance entre les télescopes Antu et Kueyen est b=57,000 m. Le système binaire est à la position moyenne  $\alpha=45^{\circ}$  et les deux étoiles  $E_1$  et  $E_2$  sont supposées émettre à la même longueur d'onde de 600 nm.

Trouver la plus petite distance angulaire  $\theta = (x_2 - x_1)/D$  détectable, exprimée en radians, pour obtenir un éclairement uniforme.

- 37. Calculer le contraste  $\gamma$  donné par  $\gamma = \frac{I_{max} I_{min}}{I_{max} + I_{min}}$
- 38. On s'arrange généralement, via l'utilisation d'une ligne à retard, pour que  $L_f$ , différence de marche supplémentaire mentionnée en introduction, soit égale à  $(-b\sin\alpha)$ . Quelle en est la raison?

## Thermodynamique

### Le moteur de Stirling

Le moteur de Stirling est constitué de deux chambres, une chaude, une froide, reliées par un régénérateur de volume constant pouvant être constitué de fils de cuivre tressés. Le gaz, en circuit fermé, reçoit un transfert thermique d'une source chaude et cède un transfert thermique à la source froide. Le rôle du régénérateur, base de l'invention de Stirling, est fondamental pour obtenir une bonne efficacité. Dans son brevet original de 1816, Stirling explique que le gaz chaud entre dans la partie chaude du régénérateur et est progressivement refroidi durant son parcours pour ressortir par l'autre extrémité à une température presque identique à la température de la source froide. Dans le parcours inverse, le gaz est progressivement réchauffé. Cette astuce technologique permet d'avoir une partie des échanges thermiques internes au moteur.

Constantes du problème : Constante des gaz parfaits :  $R = 8,314 \text{ J.mol}^{-1}.\text{K}^{-1}$ 

Données sur le dihydrogène (H<sub>2</sub>) Masse molaire :  $M_{H_2} = 2,00.10^3 \text{ kg.mol}^{-1}$ Rapport des capacités thermiques  $\gamma = \frac{C_p}{C_v} = 1,40$ 

**Données sur le cuivre** Masse volumique :  $\rho = 8913 \text{ kg.m}^{-3}$ 

Chaleur spécifique massique :  $c = 387 \text{ J.kg}^{-1}.\text{K}^{-1}$ Conductivité thermique :  $\lambda = 362 \text{ W.m}^{-1}.\text{K}^{-1}$ 

**Données sur le sodium** Masse molaire :  $M_{Na} = 22,96.10^{-3} \text{ kg.mol}^{-1}$ 

Masse volumique :  $\rho = 968 \text{ kg.m}^{-3}$ 

Capacité thermique massique du liquide :  $c = 1230 \text{ J.kg}^{-1}.\text{K}^{-1}$ 

Température de vaporisation à pression atmosphérique : Tv = 1156 K

Enthalpie molaire de vaporisation à pression atmosphérique :  $\Delta H_{m,vap} = 99,2 \text{ kJ.mol}^{-1}$ 

**Description du cycle de Stirling** Le cycle associé à un moteur de Stirling est constitué de 2 isothermes et de 2 isochores. Il est décrit comme suit :

- 1→2: compression isotherme à  $T_f = 313$  K
- $2{\to}3$ : transformation isochore de la température  $\mathcal{T}_f=313$  K à la température  $\mathcal{T}_C=1173$  K
- $3\rightarrow 4$ : détente isotherme à  $T_C=1173~\mathrm{K}$
- 4→1 : transformation isochore de la température  $T_C=1173$  K à la température  $T_f=313$  K Ce cycle est représenté figure 1 :

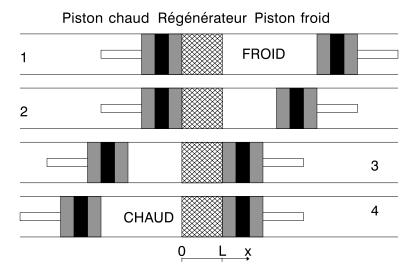


Figure 1 : déplacement des pistons

Caractéristiques du moteur de Stirling retenu Température de la source chaude : 1173 K

Température de la source froide : 313 K  $\,$ 

Volume minimum du gaz libre (uniquement chambre chaude et/ou froide) : V $_m=1,0$  L

Volume maximum du gaz libre (uniquement chambre chaude et/ou froide) :  $V_M = 2.0 L$ 

Volume du régénérateur accessible au gaz quand il est pris en compte :  $V_r = 0.2 L$ 

Volume du régénérateur occupé par du cuivre : 0,6 L

Masse de dihydrogène, traitée comme un gaz parfait, contenue dans le moteur : 0,01 kg.

#### Régénérateur non idéal

Le régénérateur peut être constitué d'un empilement de disques de fils de cuivre tressés. On suppose que la température dans le régénérateur varie linéairement avec l'abscisse selon la loi :  $T(x) = T_C + \frac{x}{L} (T_f - T_C)$ . On prendra pour origine des abscisses la frontière chambre chaude/régénérateur. L représente la longueur du régénérateur. On ne tiendra nullement compte des aspects dynamiques. Il n'y a pas d'échange thermique entre les tranches élémentaires de fluide. Le volume accessible au gaz dans le régénérateur  $\mathbf{V}_r$  est aussi appelé volume mort.

#### Influence du volume mort du régénérateur

Dans le régénérateur, le gradient de température conduit à une distribution de densité moléculaire (ou concentration molaire  $c(x) = \frac{dn}{dV}$ ) en fonction des abscisses.

Il est donc intéressant de remplacer cette distribution (c(x),T(x)) liée au gradient de température par un système équivalent d'un point de vue mécanique : le régénérateur sera alors supposé occupé par  $\mathbf{n}_r = \int_0^L c(x) dV$  moles de dihydrogène à la température effective  $\mathbf{T}_r$ , quelle que soit l'abscisse. Le volume mort du régénérateur vaut  $\mathbf{V}_r = 0.2$  L.

39. Dans le régénérateur, en considérant que la pression p est homogène et en utilisant la loi des gaz parfait locale (p=c(x)RT(x)) et globale  $(p=\frac{n_r}{V_r}RT_r)$ , montrer que la température effective moyenne  $T_r$  s'exprime selon :

$$T_r = \frac{T_C - T_f}{\ln\left(\frac{T_C}{T_f}\right)}$$

40. Calculer numériquement  $T_r$ .

Pour les questions 41 à 44, toutes les molécules présentes dans le régénérateur seront supposées être à la température  $T_r$ .

41. À partir d'un bilan de matière, exprimer la pression p en fonction de n, R, des températures  $T_r$ ,  $T_C$ ,  $T_f$  et des volumes  $V_r$ ,  $V_C$  et  $V_f$ , volumes associés au régénérateur, au piston chaud et au piston froid (voir figure 3). On considérera la pression identique dans le régénérateur et les deux chambres.

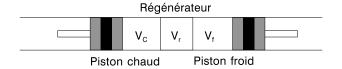


Figure 3 : différents volumes pris en compte

- 42. Exprimer littéralement le travail  $W_{1\rightarrow 2}$  puis effectuer l'application numérique.
- 43. Exprimer littéralement le travail  $W_{3\rightarrow4}$  puis effectuer l'application numérique.
- 44. Comparer la valeur numérique du travail sur le cycle avec un volume mort de régénérateur de  $V_r = 0.2 \text{ L } (W_{V_r \neq 0})$  à sa valeur obtenue sans volume mort  $(W_{V_r = 0})$ . Commenter.

Pour les transferts thermiques, il est impératif de considérer le gradient de température dans le régénérateur.

45. En discrétisant l'ensemble du système en fines tranches, chaque tranche de gaz est toujours à la température du thermostat local aussi bien dans les chambres que dans le régénérateur. Y a-t-il création d'entropie au cours d'un cycle? En déduire l'efficacité.

#### Perte thermique dans le régénérateur

Soit x la fraction de chaleur non échangée dans le régénérateur par le gaz lors de la transformation isochore (x varie de 0 à 1). Cette fraction est supposée identique dans les 2 sens de passage. Dans cette partie, le volume mort est supposé nul  $(V_r = 0)$ .

46. Donner une raison qui pourrait expliquer que le transfert thermique n'est pas idéal.

47. Exprimer l'efficacité sous la forme :

$$e = \frac{1 - \frac{T_f}{T_C}}{1 + C_2 \left(1 - \frac{T_f}{T_C}\right)}$$

 $C_2$ étant une constante à exprimer en fonction de x,  $\gamma,\,V_M$  et  $V_m.$ 

- 48. Calculer numériquement  $C_2$  et l'efficacité qui en résulte, en considérant un transfert non idéal correspondant à  $\mathbf{x} = 0,1$ .
- 49. Le volume de cuivre nécessaire à la construction du régénérateur vaut 0,6 L. Estimer la variation de température du cuivre induite par le passage du gaz du piston froid au piston chaud  $(2\rightarrow 3)$  dans le cas non idéal x=0,1.

#### Conduction thermique dans le régénérateur

Considérons une barre calorifugée en cuivre de longueur  $L = 2R_{Cu}$  et de section  $A = \pi R_{Cu}^2$  entre 2 thermostats de température  $T_C$  et  $T_f$ . On se place dans l'approximation d'un régime stationnaire.

- 50. Écrire la loi de Fourier.
- 51. Calculer le flux de conduction thermique  $\Phi^c$  dans le cas d'un volume V = AL = 0.6 L.
- 52. Déterminer numériquement  $R_{Cu}$  et  $\Phi^c$ .
- 53. Dans une réalisation technologique d'un régénérateur, on utilise un empilement de disques de fils de cuivre en treillis. La conduction thermique est donc bonne dans le plan des disques et moyenne selon l'axe x. Commenter.