

## 1 Décharge dans un gaz

**Donnée :** pour un champ vectoriel de la forme  $\vec{a} = a(r, t) \vec{e}_r$  dans le système des coordonnées sphériques :

$$\operatorname{div} \vec{a} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 a(r, t))$$

L'espace entre deux sphères métalliques minces ( $S_1$ ) et ( $S_2$ ), de même centre  $O$  et de rayons respectifs  $R_1$  et  $R_2$  avec  $R_1 < R_2$  est rempli par un gaz initialement isolant et dont les constantes électromagnétiques peuvent être confondues avec celles du vide, c'est à dire  $\epsilon_0$  et  $\mu_0$ .

Initialement, ( $S_2$ ) n'est pas chargée et ( $S_1$ ) porte la charge électrique  $Q$ . La sphère métallique ( $S_1$ ) est creuse, c'est à dire vide de toute matière et, de la même façon, le milieu extérieur à ( $S_2$ ), caractérisé par  $r > R_2$ , est vide lui aussi.

On suppose qu'à l'instant  $t = 0$ , le gaz devient brusquement conducteur et qu'il obéit à la loi d'Ohm locale, ce qui signifie que  $\vec{j} = \gamma \vec{E}$  en tout point du gaz,  $\gamma$  étant la conductivité électrique (grandeur supposée constante). Pour  $t > 0$  on supposera que :

$$\vec{j}(M, t) = j(r, t) \vec{e}_r \quad \text{et} \quad \rho(M, t) = \rho(r, t)$$

en tout point  $M$  de coordonnées sphériques  $(r, \theta, \varphi)$  telles que  $R_1 \leq r \leq R_2$ .

- 1) En analysant les symétries du problème, montrer que le champ magnétique  $\vec{B}$  ne peut être que nul en tout point de l'espace. Montrer de même que,  $\vec{e}_r$  désignant le vecteur unitaire radial des coordonnées sphériques, le champ électrique est nécessairement de la forme :

$$\vec{E}(M) = E(r, t) \vec{e}_r \quad \text{pour toute valeur de } r = OM$$

- 2) a) Déterminer à l'aide des équations de Maxwell une équation différentielle par rapport au temps, vérifiée par  $E(r, t)$  pour  $R_1 < r < R_2$ . En déduire l'expression de  $E(r, t)$  en fonction de  $t$ ,  $r$  et  $Q$ . On introduira un temps caractéristique  $\tau$  pour exprimer ce champ.

- b) Déterminer  $E(r, t)$  pour  $r < R_1$  puis  $r > R_2$ .

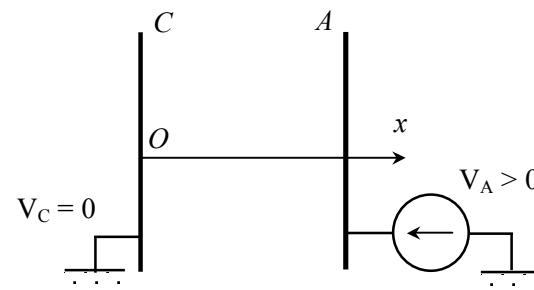
- 3) Que vaut la densité volumique de charges  $\rho$  dans l'espace entre les deux sphères ? Quelle est l'expression de  $\vec{j}$  ? Est-ce compatible avec l'équation de conservation de la charge électrique ?

## 2 Tube à vide

Un tube à vide est constitué de deux armatures métalliques planes  $A$  et  $C$  enfermées dans une ampoule où règne le vide. La cathode  $C$ , de potentiel nul, émet par effet thermoélectrique des électrons sans vitesse initiale qui sont attirés par l'anode  $A$  maintenue au potentiel  $V_A > 0$ .

On étudie le régime stationnaire d'écoulement des électrons, de charge  $-e$  et de masse  $m$ , de  $C$  vers  $A$  ce qui correspond à un courant d'intensité constante  $I$ .

La cathode  $C$  qui occupe le plan  $x = 0$  et l'anode  $A$ , qui occupe le plan  $x = L$ , sont planes, parallèles et ont même surface en regard  $S$ .



1) On suppose que les grandeurs de ce problème ne dépendent que de la distance  $x$  à la cathode ( $0 < x < L$ ).

- Écrire l'équation locale satisfaite par le potentiel électrique  $V(x)$ , en introduisant le nombre  $n(x)$  d'électrons par unité de volume à l'abscisse  $x$ .
- Quelle est la relation entre la densité volumique de courant  $j(x)$ ,  $n(x)$  et la vitesse  $u(x)$  des électrons à l'abscisse  $x$ ? Relier  $j(x)$  à l'intensité  $I(x)$  qui traverse la surface plane d'aire  $S$ , perpendiculaire à  $Ox$  et située à l'abscisse  $x$ . Montrer que cette intensité ne dépend pas de  $x$ .
- En utilisant l'énergie mécanique d'un électron, relier  $u(x)$  à  $V(x)$ .

2) Montrer que l'équation différentielle vérifiée par  $V(x)$  est de la forme :

$$\frac{d^2V}{dx^2}(x) = \frac{K}{\sqrt{V(x)}}$$

où  $K$  est une constante à exprimer en fonction de  $e$ ,  $m$ ,  $S$ ,  $\varepsilon_0$  et l'intensité  $I$ .

3) a) En multipliant l'équation précédente par  $dV/dx$  et en intégrant, montrer que le potentiel  $V(x)$  vérifie l'équation :

$$\frac{dV}{dx}(x) = 2\sqrt{K} [V(x)]^{1/4}$$

On admettra que le champ électrique est nul au niveau de la cathode.

b) Déduire de l'équation précédente que l'intensité  $I$  du courant est liée au potentiel  $V_A$  de l'anode par la relation :  $I = a V_A^{3/2}$  et déterminer la constante  $a$ .

Application numérique :  $S = 1,0 \text{ cm}^2$ ;  $L = 2 \text{ cm}$ ; calculer  $I$  si  $V_A = 80 \text{ V}$ . On donne :  $m = 9,1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$ ;  $e = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$ ;  $\varepsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$ .

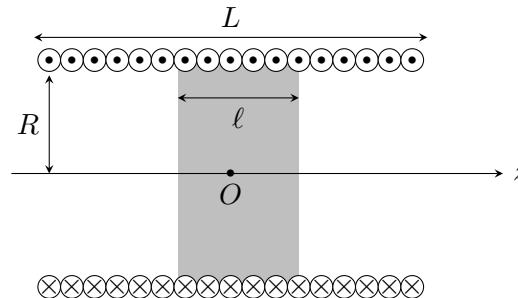
### 3 Solénoïde en ARQS

On donne en coordonnées cylindriques :

$$\vec{\text{rot}} \vec{A} = \left( \frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial z} \right) \vec{e}_r + \left( \frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} \right) \vec{e}_\theta + \frac{1}{r} \left( \frac{\partial}{\partial r} (r A_\theta) - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right) \vec{e}_z$$

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

On considère un solénoïde de longueur  $L$  entièrement situé dans la zone ARQS. Il est formé de spires jointives circulaire d'axe  $Oz$  et de rayon  $R$ , parcourues par un courant d'intensité  $i(t) = I_m \cos(\omega t)$ . On note  $n$  le nombre de spires par mètre.



- a) À quelle condition sur  $\omega$ ,  $L$  et  $R$ , tous les points du solénoïde sont-ils situés dans la zone A.R.Q.S.?
- Écrire les équations de Maxwell en un point  $M$  de coordonnées cylindriques  $(r, \theta, z)$  situé à l'intérieur du solénoïde :  $r < R$  et  $-L/2 < z < L/2$ .
- À l'aide d'une étude des symétries :
  - Montrer qu'en tout point  $M$  de coordonnées cylindriques  $(r, \theta, z)$  il existe un champ électrique de la forme  $\vec{E}(M, t) = E(r, z, t) \vec{e}_\theta$ .
  - Montrer que  $\vec{E} = \vec{0}$  en tout point de l'axe  $Oz$ .

- 3) On étudie le champ électromagnétique dans la région centrale du solénoïde (zone grisée sur le schéma) de longueur  $\ell$ , suffisamment loin des bords pour supposer qu'en tout point  $M(r, \theta, z)$  de cette zone on puisse écrire :

$$\vec{B}(M, t) = B_0(r, z) \cos(\omega t) \vec{e}_z$$

- a) Montrer que  $B_0(r, z)$  ne dépend ni de  $r$ , ni de  $z$ .
- b) En supposant que le champ magnétique est nul en dehors du solénoïde, déterminer  $B_0$  en fonction de  $\mu_0$ ,  $n$  et  $I_m$ .
- c) On se place dans la région centrale du solénoïde (zone grisée). Montrer à l'aide des équations de Maxwell que  $E(r, z, t)$  ne dépend pas de  $z$  et déterminer l'expression de  $E(r, t)$ .
- d) Retrouver l'expression de  $E(r, t)$  à l'aide de la forme intégrale de l'équation de Maxwell-Faraday.

#### 4 Condensateur en régime variable. Limites de l'ARQS

Un condensateur est constitué de deux disques métalliques de même rayon  $a$ , d'axe  $Oz$  situés dans les plans  $z = +h$  et  $z = -h$ . On admet que  $\vec{E}(M, t)$  est colinéaire à  $\vec{e}_z$  entre les armatures du condensateur. Pour  $h \ll a$ , ce modèle est justifié sauf au voisinage immédiat des bords, c'est-à-dire en  $r = a$ . Le condensateur est soumis à une tension sinusoïdale de fréquence  $f = \omega/2\pi$  et on souhaite déterminer la structure du champ électromagnétique créé à l'intérieur de celui-ci.

Formules d'analyse vectorielle :

- Laplacien d'une fonction  $f(r)$  en coordonnées cylindriques :

$$\Delta f = \frac{d^2 f}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{df}{dr}$$

- $\vec{\text{rot}}(\vec{\text{rot}} \vec{a}) = \vec{\text{grad}}(\text{div} \vec{a}) - \Delta \vec{a}$
- Pour  $\vec{a} = f \vec{e}_z$  on a  $\Delta \vec{a} = (\Delta f) \vec{e}_z$ .

On cherche un champ électrique entre les deux armatures du condensateur, de la forme :

$$\vec{E} = E(r, z) \cos(\omega t) \vec{e}_z$$

- 1) En utilisant une des équations de Maxwell, montrer que  $E(r, z)$  ne dépend pas de  $z$ . Dans la suite on le notera  $E(r)$
- 2) Toujours à partir des équations de Maxwell, montrer que le champ électrique  $\vec{E}(M, t)$  dans l'espace entre les deux armatures vérifie :

$$\Delta \vec{E} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \vec{0}$$

- 3) En déduire que  $E(r)$  vérifie l'équation différentielle :

$$\frac{d^2 E}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dE}{dr} + \frac{\omega^2}{c^2} E(r) = 0$$

- 4) On cherche la solution de cette équation sous la forme d'un développement en série entière en posant :

$$E(r) = E(0) \sum_{n=0}^{\infty} a_n r^n$$

Établir une récurrence sur les coefficients  $a_n$  et en déduire les trois premiers termes non nuls de la série en partant de  $a_0 = 1$  et  $a_1 = 0$ , hypothèses qu'on justifiera.

- 5) On pose  $x = \frac{\omega r}{c}$ . Montrer que si  $x \ll 1$  on peut se contenter des deux premiers termes de la série entière donnant  $E(r)$ . Cette approximation est-elle vérifiée avec  $a = 10$  cm et  $f = 10$  MHz (limite supérieur d'un générateur de laboratoire usuel). À quel concept renvoie la relation  $x \ll 1$  ?

## 5 Boule radioactive \*

**Donnée :** pour un champ vectoriel de la forme  $\vec{a} = a(r, t) \vec{e}_r$  dans le système des coordonnées sphériques :

$$\operatorname{div} \vec{a} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 a(r, t))$$

Une boule de matière radioactive, de centre  $O$  et de rayon  $R$ , est électriquement neutre à l'instant  $t = 0$ . À partir de cet instant initial, elle émet depuis sa surface  $n$  positons  $\beta^+$  par unité de temps, chaque positon ayant une charge élémentaire  $e$ . On suppose que l'émission est isotrope, les charges émises ayant une même vitesse radiale  $\vec{v} = v \vec{u}_r$  de norme  $v$  constante.

- 1) a) En étudiant la charge électrique contenue à l'instant  $t > 0$  dans une coquille sphérique limitée par les rayons  $r$  et  $r + dr$ , déterminer la densité volumique de charges  $\rho(r, t)$  en tout point de l'espace situé à une distance  $r > R$  du centre de la boule radioactive. Que se passe-t-il si  $r > R + vt$  ?
- b) Expliciter de même le vecteur densité de courant  $\vec{j}$  en tout point situé à une distance  $r > R$ .
- 2) Déterminer le champ électrique  $\vec{E}(M, t)$  en tout point  $M$  tel que  $r = OM > R$ . Que peut-on dire du champ magnétique  $\vec{B}(M, t)$  ?
- 3) Quelle est la charge électrique  $Q(t)$  de la boule radioactive à l'instant  $t$ ? Retrouver ce résultat en appliquant le théorème de Gauss.