

## 4 Boule radioactive \*

L'expression de la divergence en coordonnées sphériques d'un champ vectoriel de la forme  $\vec{a} = a(r, t) \vec{e}_r$  sera prise dans le formulaire ou au début de l'exercice 1.

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  $r > R + vt$  ?

Les positons qui atteignent la sphère de rayon  $r$  à l'instant  $t$  ont été émis à l'instant  $t_1 = t - \frac{r-R}{v}$  et ceux qui atteignent la sphère de rayon  $r + dr$  au même instant  $t$  ont été émis à l'instant  $t_2 = t - \frac{r+dr-R}{v}$ .

De ce fait, les positons contenus dans la coquille sphérique ont été émis entre  $t_2$  et  $t_1$ , c'est à dire pendant une durée  $t_1 - t_2 = \frac{dr}{v}$  et il y en a donc :

$$\delta N = n \frac{dr}{v}$$

ce qui correspond à la charge électrique  $\delta Q = e\delta N$  contenue dans le volume  $4\pi r^2 dr$ . On a donc :

$$\rho(r, t) = \frac{e\delta N}{4\pi r^2 dr} = \frac{n e}{4\pi v r^2}$$

Cependant, ceci n'est vrai que si les positons ont eu le temps d'atteindre la sphère de rayon  $r$  depuis leur début d'émission

à l'instant  $t = 0$  : il faut donc que  $r < R + vt$ . On a donc plus précisément :

$$\rho(r, t) = \begin{cases} \frac{n e}{4\pi v r^2} & \text{si } r < R + vt \\ 0 & \text{si } r > R + vt \end{cases}$$

- b) Expliciter de même le vecteur densité de courant  $\vec{j}$  en tout point situé à une distance  $r > R$ .

Les positons situés dans un élément de volume  $d\tau_M$  localisé en un point  $M$  situé à la distance  $R < r < R + vt$  de  $O$  ont quasiment tous la même vitesse  $\vec{v} = v \vec{u}_r$  qui coïncide alors avec la vitesse de dérive. Le vecteur densité de courant est alors :

$$\vec{j} = \rho(r, t) v \vec{u}_r = \frac{n e}{4\pi r^2} \vec{u}_r$$

Au-delà de  $r = R + vt$ , il n'y a pas de charges puisque les positons n'ont pas encore eu le temps d'atteindre cette position à l'instant  $t$ . On a donc :

$$\vec{j}(M, t) = \begin{cases} \frac{n e}{4\pi r^2} \vec{u}_r & \text{si } r < R + vt \\ \vec{0} & \text{si } r > R + vt \end{cases}$$

- 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  $\vec{B}(M, t)$  ?

Résolvons l'équation de Maxwell-Gauss, en commençant par étudier les symétries et invariances.

- Les plans  $(M, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$  et  $(M, \vec{u}_r, \vec{u}_\varphi)$  sont des plans de symétries des charges et des courants contenant  $M$ , donc des plans de symétrie de  $\vec{E}$ . Il en résulte que :

$$\vec{E}(M, t) = E(r, \theta, \varphi, t) \vec{u}_r$$

- Il y a invariance par toute rotation ce qui entraîne que  $\vec{E}(M, t) = E(r, t) \vec{u}_r$

On a donc :

$$\operatorname{div} \vec{E}(M, t) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 E(r, t))}{\partial r} = \frac{\rho(r, t)}{\varepsilon_0}$$

Deux cas se présentent :

- Si  $r < R + vt$  :

$$\frac{\partial(r^2 E(r, t))}{\partial r} = \frac{ne}{4\pi\varepsilon_0 v} \implies E(r, t) = \frac{ne}{4\pi\varepsilon_0 v r} + \frac{C_1(t)}{r^2}$$

- Si  $r > R + vt$  :

$$\frac{\partial(r^2 E(r, t))}{\partial r} = 0 \implies E(r, t) = \frac{C_2(t)}{r^2}$$

Comme la charge électrique se conserve, la charge contenue dans la sphère de rayon  $r > vt$  est nulle (la charge positive des positons émis compense la charge négative acquise par la boule de rayon  $R$  qui émet les positons). Le théorème de Gauss implique alors que, pour tout  $t > 0$  :

$$4\pi r^2 E(r, t) = 4\pi C_2(t) = \frac{Q_{\text{int}}(t)}{\varepsilon_0} = 0 \quad \text{d'où} \quad C_2(t) = 0$$

On affirme ensuite la continuité de  $E(r, t)$  en  $r = R + vt$  pour trouver :

$$E(r = R + vt, t) = \frac{ne}{4\pi\varepsilon_0 v (R + vt)} + \frac{C_1(t)}{(R + vt)^2} = 0$$

d'où :

$$C_1(t) = -\frac{ne(R + vt)}{4\pi\varepsilon_0 v}$$

Finalement on obtient :

$$E(r, t) = \frac{ne}{4\pi\varepsilon_0 v} \frac{1}{r} \left( 1 - \frac{R + vt}{r} \right) \quad \text{si} \quad r < R + vt$$

et

$$E(r, t) = 0 \quad \text{si} \quad r > R + vt$$

En ce qui concerne le champ magnétique, **il est nul par symétrie** : tout plan contenant  $OM$  est un plan de symétrie des charges et des courants contenant  $M$  et donc un plan d'antisymétrie de  $\vec{B}$  qui doit donc être orthogonal à tous ces plans.

- 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.

À l'instant  $t$  la boule a émis une charge  $Q_{\text{ém}}(t) = \text{ent}$ . La conservation de la charge électrique impose alors que :

$$Q(t) = -\text{ent}$$

D'autre part, le théorème de Gauss appliqué à la sphère de rayon  $R$  conduit à :

$$E(R, t) 4\pi R^2 = \frac{Q(t)}{\varepsilon_0}$$

d'où :

$$Q(t) = \frac{ne}{v} R \left( 1 - \frac{R + vt}{R} \right) = -\text{ent}$$

On retrouve donc bien le même résultat.