

# DÉCHARGE D'UNE SPHÈRE CONDUCTRICE DANS L'AIR

Un sphère conductrice, de centre  $O$  et de rayon  $R$ , porte initialement la charge  $Q_0$  uniformément répartie en surface. Elle est abandonnée dans l'air qui est légèrement conducteur, de conductivité  $\gamma$ . À l'instant  $t$ , la boule porte la charge  $Q(t)$ .

1) Déterminer le champ électromagnétique  $\vec{E}(M, t)$  à l'extérieur de la sphère en fonction de  $Q(t)$ .

### Correction

La distribution de charge est invariante par rotation des angles  $\theta$  et  $\varphi$ . Donc :  $\vec{E}(r, t)$ . Tous les plans passant par  $O$  et  $M$  sont des plans de symétrie. Donc  $\vec{E}$  appartient à l'ensemble de ces plans :

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

On applique le théorème de Gauss sur une sphère de rayon  $r > R$ .

$$\oiint \vec{E}(r, t) \cdot d\vec{S} = \frac{Q(t)}{\varepsilon_0} \Rightarrow E(r, t) = \frac{Q(t)}{4\pi r^2 \varepsilon_0}$$

Donc :

$$\vec{E}(M, t) = \frac{Q(t)}{4\pi r^2 \varepsilon_0} \vec{u}_r$$

2) Par des arguments de symétrie, montrer que  $\vec{B}(M, t) = \vec{0}$ .

### Correction

Le champ électrique génère une distribution de courant  $\vec{j} = \gamma \vec{E}$ . Tous les plans passant par  $O$  et  $M$  sont donc des plans de symétrie de la distribution de courant. Donc  $\vec{B}$  est orthogonal à l'ensemble de ces plans. Seul de vecteur nul l'est.

3) Établir l'équation différentielle vérifiée par  $Q(t)$ . La résoudre. Commenter.

### Correction

On utilise l'équation de Maxwell-Ampère :

$$\vec{0} = \vec{j} + \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \Rightarrow \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \frac{\vec{E}}{\tau} = \vec{0} \quad \text{avec : } \tau = \frac{\varepsilon_0}{\gamma}$$

$$\Rightarrow \frac{dQ}{dt} + \frac{Q}{\tau} = 0 \quad \text{avec : } \tau = \frac{\varepsilon_0}{\gamma}$$

La solution est :

$$Q(t) = Q_0 e^{-t/\tau}$$

La sphère se décharge entièrement dans le temps.

4) Calculer de deux façons différentes l'énergie totale dissipée dans le milieu.

### Correction

L'énergie totale dissipée dans le milieu est égale à l'énergie initiale du champ électrique (car toute l'énergie se dissipe).

$$\mathcal{E} = \iiint \frac{\varepsilon_0}{2} E^2(r, 0) dV = \int_R^\infty \frac{\varepsilon_0}{2} \left( \frac{Q_0}{4\pi r^2 \varepsilon_0} \right)^2 \times 4\pi r^2 dr = \frac{Q_0^2}{8\pi R \varepsilon_0}$$

L'énergie totale dissipée dans le milieu est aussi égale à l'intégrale (sur l'espace et dans le temps) de la puissance Joule volumique.

$$\mathcal{E} = \int_0^\infty \mathcal{P} dt \quad \text{avec : } \mathcal{P} = \iiint \mathcal{P}_{vol} dV = \int_R^\infty \mathcal{P}_{vol} \times 4\pi r^2 dr$$

avec :

$$\mathcal{P}_{vol} = \vec{j} \cdot \vec{E} = \gamma E^2 = \gamma \left( \frac{Q_0 e^{-t/\tau}}{4\pi r^2 \varepsilon_0} \right)^2$$

Le calcul donne bien le même résultat :

$$\mathcal{E} = \frac{Q_0^2}{8\pi R \varepsilon_0}$$