

## Correction – DM 16 – Capacité d'un câble coaxial

**1 -** Charge totale présente sur l'âme :  $\sigma_1 \times 2\pi R_1 L$ . Charge totale présente sur la gaine :  $\sigma_2 \times 2\pi R_2 L$ .

Ces charges sont opposées, donc on a  $R_1\sigma_1 = -R_2\sigma_2$ .

**2 -** • Symétries : On considère un point  $M$  quelconque (situé entre l'âme et la gaine).

Le plan contenant l'axe  $z$  et le point  $M$  est plan de symétrie de la distribution de charges.

De même pour le plan perpendiculaire à l'axe  $z$  et passant par  $M$  (car on considère un câble de longueur infinie).

Or  $\vec{E}$  est dans les plans de symétrie de la distribution de charge. Il est donc dans ces deux plans.

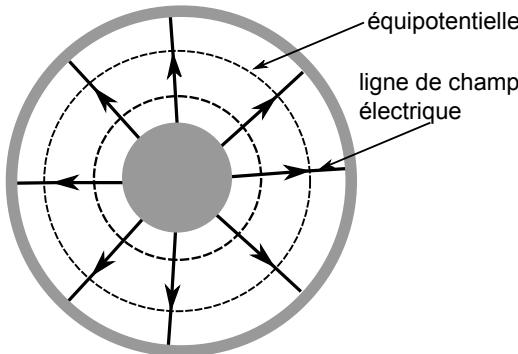
On a donc  $\boxed{\vec{E}(M) = E_r(M)\vec{e}_r}$  avec  $\vec{e}_r$  le vecteur radial des coordonnées cylindriques d'axe  $z$  (et pas sphériques comme dit dans l'énoncé).

- Invariances : La distribution de charges est invariante par translation selon l'axe  $z$ .  $E_r(M)$  ne dépend donc pas de  $z$ .

La distribution de charges est invariante par rotation autour de l'axe  $z$  (angle  $\theta$ ).  $E_r(M)$  ne dépend donc pas de  $\theta$ .

On a donc  $\boxed{\vec{E}(M) = E_r(r)\vec{e}_r}$ .

**3 -**



**4 -** (Sur la copie, il est recommandé de faire un schéma faisant apparaître la surface de Gauss.)

- Choix de la surface de Gauss : Soit un point  $M$  situé à une distance  $r$  de l'axe. On prend un cylindre d'axe  $z$ , de rayon  $r$ , de longueur arbitraire  $h$ . Il passe par le point  $M$ . On note  $S$  la surface (fermée) du cylindre.
- Expression du flux de  $\vec{E}$  à travers  $S$  : On décompose la surface  $S$  en la somme de la surface latérale  $S_{\text{lat}}$  du cylindre (de normale  $\vec{e}_r$ ), la surface  $S_g$  qui ferme le cylindre à gauche (de normale  $-\vec{e}_z$ ), et la surface  $S_d$  qui ferme le cylindre à droite (de normale  $+\vec{e}_z$ ).

$$\begin{aligned}\Phi_{\vec{E}} &= \iint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} \\ &= \iint_{S_{\text{lat}}} \vec{E} \cdot \vec{e}_r dS + \iint_{S_g} \vec{E} \cdot (-\vec{e}_z) dS + \iint_{S_d} \vec{E} \cdot \vec{e}_z dS\end{aligned}$$

Or  $\vec{E}$  est selon  $\vec{e}_r$  et  $\vec{e}_r \cdot \vec{e}_z = 0$ , donc il reste uniquement l'intégrale sur  $S_{\text{lat}}$  :

$$\begin{aligned}\Phi_{\vec{E}} &= \iint_{S_{\text{lat}}} E_r(r)\vec{e}_r \cdot \vec{e}_r dS \\ &= E_r(r) \iint_{S_{\text{lat}}} dS \\ &= E_r(r) 2\pi r h.\end{aligned}$$

- Calcul de  $Q_{\text{int}}$  : à l'intérieur de cette surface de Gauss, le seul endroit où il y a des charges est sur l'âme. On a donc  $Q_{\text{int}} = h 2\pi R_1 \sigma_1$ .

- Application du théorème de Gauss : on a  $\Phi_{\vec{E}} = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$ , soit  $E_r(r) 2\pi r h = \frac{h 2\pi R_1 \sigma_1}{\epsilon_0}$ .

On en déduit  $E_r(r) = \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0 r}$ , et enfin

$$\boxed{\vec{E}(M) = \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0 r} \vec{e}_r.}$$

**5 -** On a  $U = V(R_1) - V(R_2) = \int_{R_1}^{R_2} \vec{E} \cdot \vec{dl}$ .

Pour cette dernière intégrale, on prend un chemin qui va en ligne droite de l'âme à la gaine. On a donc  $\vec{dl} = dr \vec{e}_r$ .

D'où

$$\begin{aligned} U &= \int_{R_1}^{R_2} \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0 r} \vec{e}_r \cdot \vec{e}_r dr \\ &= \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0} \int_{R_1}^{R_2} \frac{1}{r} dr \\ &= \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0} [\ln r]_{R_1}^{R_2} \\ &= \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0} (\ln(R_2) - \ln(R_1)) \end{aligned}$$

$$\boxed{U = \frac{R_1 \sigma_1}{\epsilon_0} \ln \left( \frac{R_2}{R_1} \right)}$$

**6 -** L'armature positive est l'âme. Elle porte une charge  $Q = L 2\pi R_1 \sigma_1$ .

On a donc pour la capacité :

$$\boxed{C = \frac{Q}{U} = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\ln \left( \frac{R_2}{R_1} \right)}}.$$

**7 -** La capacité linéique (ou par unité de longueur) du câble est

$$\boxed{C_{\text{lin}} = \frac{C}{L} = \frac{2\pi\epsilon_0}{\ln \left( \frac{R_2}{R_1} \right)}}.$$

Application numérique :  $C_{\text{lin}} = 61 \text{ pF/m.}$