



## Potentiel & Champ d'un Cylindre Infiniment Long

### Exercice 8

Soit un conducteur cylindrique creux infiniment long de rayon  $R$ , muni d'une distribution de charge électrique positive  $\sigma$ .

1. Représenter qualitativement la distribution de charge.
2. Déterminer, en utilisant le théorème de Gauss, le vecteur champ électrique  $\vec{E}(r)$  produit par ce conducteur, dans tout l'espace.
3. Déduire, le potentiel électrique  $V(r)$  produit par ce conducteur, dans tout l'espace.

Utiliser le fait que  $V(R) = V_0$ .

## Représentation Qualitative des Charges

Le cylindre est conducteur, donc :

- La densité des charges électriques est homogène
- Les charges électriques se trouvent sur la surface externe de la sphère
- La densité  $\sigma$  des charges électriques est superficielle et constante
- Le volume intérieur du cylindre est vide



## Calcul du Flux

$$\phi = \iint_{S_s} \vec{E} \cdot \vec{ds}_s + \iint_{S_l} \vec{E} \cdot \vec{ds}_l + \iint_{S_i} \vec{E} \cdot \vec{ds}_i /$$

$$\vec{ds}_s = \vec{n}_s ds_s, \vec{ds}_l = \vec{n}_l ds_l \text{ et } \vec{ds}_i = \vec{n}_i ds_i$$

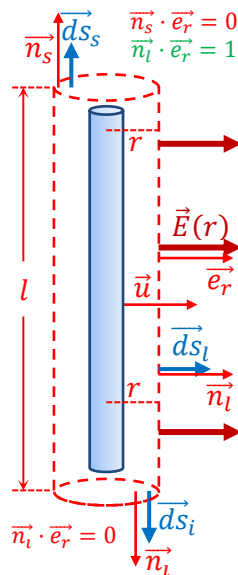
$$\iint_{S_s} E(r) \vec{e}_r \cdot \vec{n}_s ds_s = \iint_{S_s} E(r) \vec{e}_r \cdot \vec{n}_i ds_i = 0 \Rightarrow$$

$$\phi = \iint_{S_l} E(r) \vec{e}_r \cdot \vec{n}_l ds_l = \iint_{S_l} E(r) ds_l$$

Cylindre  $\infty \Rightarrow E(r) = Cst$  sur tout  $S_l$  où  $r = cst$ , ainsi

$$\phi = E(r) \iint_{S_l} ds_l = E(r) S_l$$

$S_l$  : cylindre de rayon  $r \Rightarrow S_l = 2\pi r l \Rightarrow \phi = E(r) 2\pi r l$





## Calcul du Vecteur Champ $\vec{E}(r)$

$$\phi = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0} = 2\pi r l E(r) = 2\pi r L E(r), \text{ car à } \infty : l \approx L$$

- **1<sup>ère</sup> Région :  $r < R$**

$S_G$  ne contient aucune charge  $\Rightarrow \sum q_{int} = 0$ .

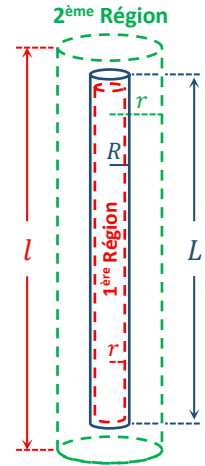
$$E_1(r) 2\pi r L = 0 \Rightarrow \vec{E}_1(r) = \vec{0}$$

Vu que  $r$  est arbitraire.

- **2<sup>ème</sup> Région :  $r > R$**

$S_G$  contient toute la charge  $Q \Rightarrow \sum q_{int} = Q = \sigma 2\pi R L$ .

$$E_2(r) = \frac{\sigma R 1}{\epsilon_0 r} \Rightarrow \vec{E}_2(r) = \frac{\sigma R 1}{\epsilon_0 r} \vec{e}_r$$





## Déduction du Potentiel $V(r)$

$$\int dV = - \int E(r) dr$$

▪ **1<sup>ère</sup> Région :  $r < R$**

$$V_1(r) = - \int E_1(r) dr \mp c_1 = - \int 0 dr \mp c_1 = -c_1' \mp c_1 = C_1 \Rightarrow \\ V_1 = C_1.$$

▪ **2<sup>ème</sup> Région :  $r > R$**

$$V_2(r) = - \int E_2(r) dr \mp c_2 \Rightarrow \\ V_2(r) = - \int \frac{\sigma R}{\epsilon_0 r} dr \mp c_2 = - \frac{\sigma R}{\epsilon_0} \int \frac{1}{r} dr \mp c_2 = - \frac{\sigma R}{\epsilon_0} \ln r \mp c_2' \mp c_2 \Rightarrow \\ V_2(r) = - \frac{\sigma R}{\epsilon_0} \ln r \mp C_2.$$



## Calcul des Constantes – 1<sup>ère</sup> alternative

$V(r = R) = V_0$  est une condition valable pour les deux régions à la fois.

### 1<sup>ère</sup> alternative

- 1<sup>ère</sup> Région :  $r < R$

$$V_1 = C_1 = V_0 \Rightarrow$$

$$V_1 = V_0$$

- 2<sup>ème</sup> Région :  $r > R$

Le potentiel est une fonction continue, donc à la limite  $r = R$  on a :

$$V_2(r = R) = V_1 \Rightarrow -\frac{\sigma R}{\epsilon_0} \ln R \mp C_2 = V_0 \Rightarrow C_2 = V_0 \mp \frac{\sigma R}{\epsilon_0} \ln R \Rightarrow$$

$$V_2(r) = -\frac{\sigma R}{\epsilon_0} \ln \frac{r}{R} \mp V_0.$$



## Calcul des Constantes – 2<sup>ème</sup> alternative

$V(r = R) = V_0$  est une condition valable pour les deux régions à la fois.

### 2<sup>ème</sup> alternative

#### ▪ 2<sup>ème</sup> Région : $r > R$

$$V_2(r = R) = V_0 \Rightarrow -\frac{\sigma R}{\varepsilon_0} \ln R + C_2 = V_0 \Rightarrow C_2 = V_0 + \frac{\sigma R}{\varepsilon_0} \ln R \Rightarrow$$

$$V_2(r) = -\frac{\sigma R}{\varepsilon_0} \ln \frac{r}{R} + V_0.$$

#### ▪ 1<sup>ère</sup> Région : $r < R$

Le potentiel est une fonction continue, donc à la limite  $r = R$  on a :

$$V_1 = C_1 = V_2(R) = V_0 \Rightarrow$$

$$V_1 = V_0$$