

1. Les considérations de symétrie et invariances donnent  $\vec{E} = E(x) \cdot \vec{u}_x$
2. Le plan  $(O, Oy, Oz)$  est un plan de symétrie pour la distribution des charges.

Or tout point  $M(0, y, z)$  appartient à ce plan. On doit donc avoir  $\vec{E}(x=0) \cdot \vec{e}_x = 0$

Vu qu'en tout point de l'espace  $\vec{E} = E(x) \cdot \vec{u}_x$ , cela implique que  $E(x=0) = 0$

3. En exploitant le théorème de Gauss

On choisit comme surface de Gauss un cylindre dont une base contient  $M(x)$  et l'autre  $M(-x)$ . On raisonne pour  $x > 0$

Alors  $\oiint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iint_{B_1} E(x) \vec{u}_x \cdot dS \vec{u}_x + \iint_{B_2} E(-x) \vec{u}_x \cdot (-dS \vec{u}_x)$

D'après les considérations de symétrie,  $E(-x) = -E(x)$  car  $\pi(0, 0y, Oz)$  est plan de symétrie pour la distribution, ce qui

donne  $\oiint \vec{E} \cdot d\vec{S} = 2 \cdot E(x) \cdot S$

Pour la charge intérieure, il faut considérer 2 cas :

$$\left| \begin{array}{l} x < a \quad Q_{int} = 2 \cdot x \cdot S \cdot \rho \\ x > a \quad Q_{int} = 2 \cdot a \cdot S \cdot \rho \end{array} \right., \text{ ce qui donne :}$$

$$x > a, E(x) = \frac{a\rho}{\epsilon_0} \text{ et } |x < a|, E(x) = \frac{\rho x}{\epsilon_0}$$

Alors, pour le potentiel (sachant que vu les symétries  $V(-x) = V(x)$ ), on se place pour  $x > 0$  et on choisit  $V(0) = 0$  :

$$x < a, V(x) = -\frac{\rho x^2}{2\epsilon_0} \text{ et } x > a, V(x) = -\frac{\rho a}{\epsilon_0} \left(x - \frac{a}{2}\right)$$

Il faut en effet vérifier la continuité du potentiel en  $x = a$ .

2. En passant par l'équation de Poisson Les équations de Maxwell et la définition du potentiel permettent d'obtenir l'équation de poisson en tout point :

$$\Delta V(M) + \frac{\rho(M)}{\epsilon_0} = 0$$

Or les invariances imposent  $V(M) = V(x)$ , ce qui donne  $\frac{d^2 V(M)}{dx^2} = \frac{-\rho(M)}{\epsilon_0}$

On retrouve par intégration les expressions déjà obtenues par l'autre méthode, .... mais sans rechercher les expressions du champ !

4.  $\sigma = \rho 2a$