

LIGNE DIPOLAIRE

On considère un fil infini de densité linéique de charge λ uniforme.

1) Déterminer le champ électrique $\vec{E}(M)$ créé en tout point M de l'espace.

Correction

On se place en coordonnées cylindres $(O, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta, \vec{u}_z)$. Soit un point $M = (r, \theta, z)$ quelconque de l'espace.

La distribution de charge est invariante par translation selon \vec{u}_z et par rotation autour de (Oz) . Donc le champ électrique l'est également.

$$\vec{E}(M) = \vec{E}(r)$$

Le plans $(M, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$ et $(M, \vec{u}_r, \vec{u}_z)$ sont des plans de symétrie de la distribution de charge. Donc $\vec{E}(M)$ appartient à l'intersection de ces plans.

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

On prend comme surface de Gauss un cylindre de hauteur h et de rayon r . Sa surface se décompose en trois parties : supérieure $\vec{dS}_{sup} = dS \vec{u}_z$, inférieure $\vec{dS}_{inf} = -dS \vec{u}_z$ et latérale $\vec{dS}_{lat} = dS \vec{u}_r$.

Le théorème de Gauss assure que :

$$\begin{aligned} \oiint \vec{E} \cdot \vec{dS} &= \underbrace{\iint_{S_{sup}} \vec{E} \cdot \vec{dS}_{sup}}_{= 0 \text{ car } \vec{E} \perp \vec{dS}_{sup}} + \underbrace{\iint_{S_{inf}} \vec{E} \cdot \vec{dS}_{inf}}_{= 0 \text{ car } \vec{E} \perp \vec{dS}_{inf}} + \iint_{S_{lat}} \vec{E} \cdot \vec{dS}_{lat} = \frac{Q_{int}}{\epsilon_0} \end{aligned}$$

On rappelle que la surface latérale du cylindre vaut : $S_{lat} = 2\pi r h$

$$E(r) = \frac{\lambda h}{2\pi r h \epsilon_0} \Rightarrow \boxed{\vec{E}(M) = \frac{\lambda}{2\pi r \epsilon_0} \vec{u}_r}$$

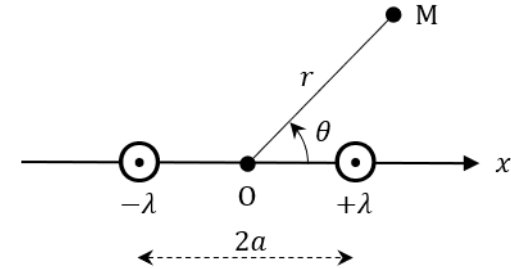
2) En déduire le potentiel $V(M)$ créé en tout point M de l'espace.

Correction

On a :

$$\vec{E} = -\overrightarrow{\text{grad}}(V) \Rightarrow E(r) = -\frac{dV}{dr} \Rightarrow \boxed{V(M) = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln(r) + cte}$$

3) Déterminer à l'aide de ce qui précède (sans appliquer de nouveau le théorème de Gauss) le potentiel $V(M)$ créé en tout point M de l'espace par deux fils infinis situés en $x = \pm a$, de densité linéique de charge $\pm\lambda$ uniforme, en fonction de r et θ .



Correction

On note N (respectivement P) le point d'intersection entre la ligne chargée $-\lambda$ (respectivement $+\lambda$) et l'axe (Ox) .

On reprend le résultat de la question précédente et on applique le théorème de superposition :

$$V_{tot}(M) = V_+(M) + V_-(M) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} [\ln(NM) - \ln(PM)]$$

Or,

$$\begin{aligned} NM^2 &= \overrightarrow{NM} \cdot \overrightarrow{NM} \\ &= (\overrightarrow{NO} + \overrightarrow{OM}) \cdot (\overrightarrow{NO} + \overrightarrow{OM}) \\ &= (a \vec{u}_x + r \vec{u}_r) \cdot (a \vec{u}_x + r \vec{u}_r) \\ &= a^2 + r^2 + 2ar \cos(\theta) \end{aligned}$$

De même,

$$\begin{aligned} \text{PM}^2 &= \overrightarrow{\text{PM}} \cdot \overrightarrow{\text{PM}} \\ &= (\overrightarrow{\text{PO}} + \overrightarrow{\text{OM}}) \cdot (\overrightarrow{\text{PO}} + \overrightarrow{\text{OM}}) \\ &= (-a \vec{u}_x + r \vec{u}_r) \cdot (-a \vec{u}_x + r \vec{u}_r) \\ &= a^2 + r^2 - 2ar \cos(\theta) \end{aligned}$$

Ainsi,

$$V_{tot}(\text{M}) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{a^2 + r^2 + 2ar \cos(\theta)}{a^2 + r^2 - 2ar \cos(\theta)}\right)$$

4) Dans le cadre de l'approximation dipolaire $r \gg a$. Montrer qu'à l'ordre le plus bas en a/r , le potentiel s'écrit :

$$V(\text{M}) = \frac{\lambda a \cos(\theta)}{\pi r \epsilon_0}$$

Correction

Donc en travaillant au premier ordre en a/r , on a :

$$\text{NM} = r \left(1 + \frac{2a}{r} \cos(\theta) + \frac{a^2}{r^2} \right)^{1/2} \simeq r \left(1 + \frac{a}{r} \cos(\theta) \right)$$

Soit finalement,

$$\ln(\text{NM}) \simeq \ln(r) + \frac{a}{r} \cos(\theta)$$

De même :

$$\ln(\text{PM}) \simeq \ln(r) - \frac{a}{r} \cos(\theta)$$

Conclusion :

$$V_{tot}(\text{M}) = \frac{\lambda a \cos(\theta)}{\pi r \epsilon_0}$$