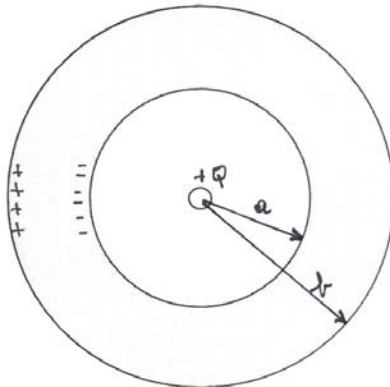


Electricité – ELEC-H-200

Séance 2 -- Corrigé

Exercice 1



Symétrie sphérique, on applique Gauss.

Le champ est radial $\vec{E} = E_r \vec{r}$

$$r < a \quad E_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$a < r < b$ Dans le conducteur, le champ est nul.

Des charges négatives vont se placer sur la surface intérieure du conducteur en $r=a$

$$\text{avec une densité } \sigma_a = \frac{-Q}{4\pi a^2}$$

$$\Rightarrow \oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = +Q - Q = 0 \Rightarrow E = 0$$

Le conducteur reste neutre et donc des charges positives se placent en $r=b$ avec une

$$\text{densité } \sigma_b = \frac{+Q}{4\pi b^2}$$

$$r > b \quad \oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = +Q - Q + Q = Q \Rightarrow E_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

Potentiel (par rapport à l'infini)

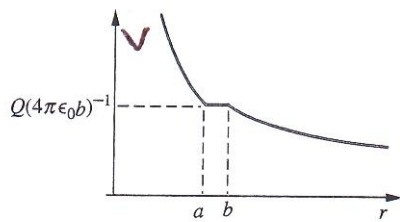
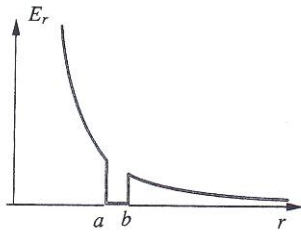
$$r > b \quad V = - \int_{\infty}^r E_r dr = - \int_{\infty}^r \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$a < r < b$ le conducteur est équipotentiel

$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 b}$$

$$r < a \quad V = V(a) - \int_a^r \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{b} + \frac{1}{r} - \frac{1}{a} \right]$$



Exercice 2

On place une charge $+Q$ sur la sphère intérieure et une charge $-Q$ sur la sphère extérieure.

Le champ entre les sphères est :

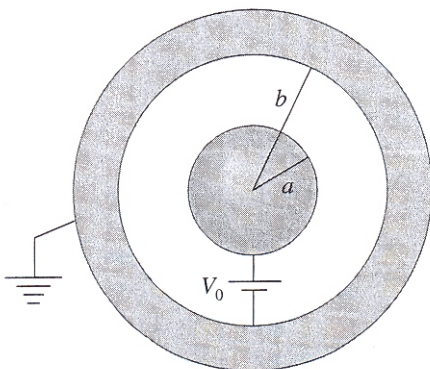
$$\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2} \vec{1}_R$$

et la diff. de potentiel

$$\begin{aligned} V_0 &= - \int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{R} = - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \int_b^a \frac{1}{R^2} dR \\ &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right) \end{aligned}$$

Comme attendu, V_0 est bien proportionnel à Q et la capacité est :

$$C = \frac{Q}{V_0} = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{a} - \frac{1}{b}} = 4\pi\epsilon_0 \frac{ab}{b-a}$$



Capacité propre d'une sphère :

$$d \gg a$$

$$C = 4\pi\epsilon_0 a$$

Condensateur plan :

$$d = a + d$$

$$C = 4\pi\epsilon_0 \frac{a(a+d)}{d} = 4\pi\epsilon_0 \frac{a^2}{d} \left(1 + \frac{d}{a}\right)$$

$$\text{si } \frac{d}{a} \ll 1$$

$$C = \frac{4\pi a^2 \epsilon_0}{d}$$

$4\pi a^2$ est la surface
de l'armature

↪ capacité par unité de surface

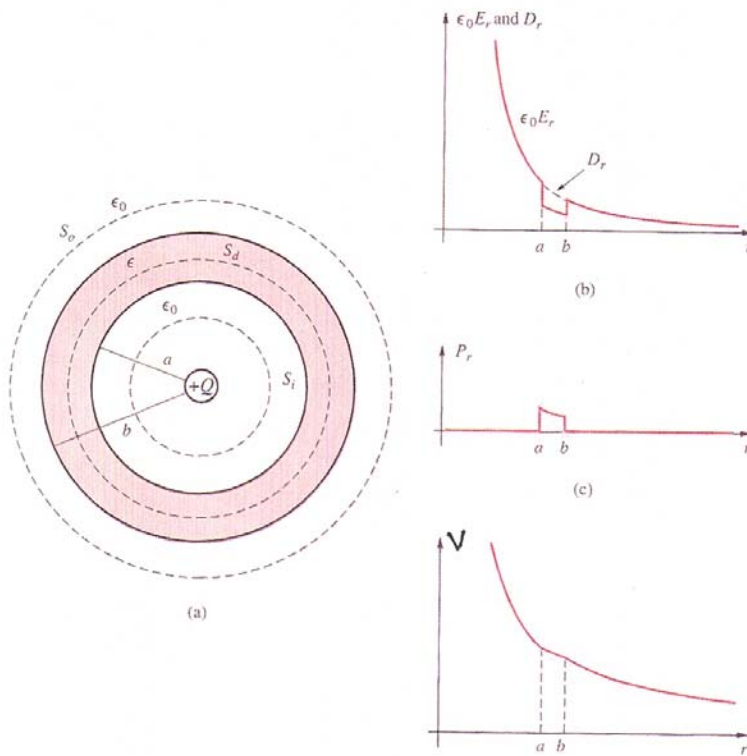
$$\frac{C}{S} = \frac{\epsilon_0}{d}$$

vrai pour deux plans
infinis parallèles

et approximativement vrai pour des plans
finis si d est petit comparé aux
dimensions des plans :

$$C \approx \frac{\epsilon_0 S}{d}$$

Exercise 3



Symétrie sphérique, on applique Gauss.

Pour $r > b$

$$E_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$$D_r = \frac{Q}{4\pi r^2} \quad P_r = 0$$

Pour $a \leq r < b$ (dans le diélectrique)

$$E_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} \quad D_r = \frac{Q}{4\pi r^2}$$

$$P_r = D_r - \epsilon_0 E_r = (\epsilon - \epsilon_0) E_r$$

$$V(r) = V(b) - \int_b^r \frac{Q}{4\pi\epsilon r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 b} + \left[\frac{Q}{4\pi\epsilon r} \right]_b^r$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 b} + \frac{Q}{4\pi\epsilon} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{b} \right)$$

Pour $r < a$

$$E_r = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad D_r = \frac{Q}{4\pi r^2} \quad P_r = 0$$

$$V(r) = V(a) - \int_a^r \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 b} + \frac{Q}{4\pi\epsilon} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right) + \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{a} \right)$$

Charges de polarisation

en volume : $\rho_p = -\text{div } \vec{P} = 0$

en surface :

en $r=a$ $\sigma_{pa} = \vec{P} \cdot \vec{1}_n = \vec{P} \cdot (-\vec{1}_r)$

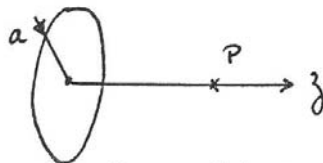
$$= -(\epsilon - \epsilon_0) \frac{Q}{4\pi\epsilon a^2}$$

en $r=b$ $\sigma_{pb} = \vec{P} \cdot \vec{1}_n = \vec{P} \cdot \vec{1}_r = (\epsilon - \epsilon_0) \frac{Q}{4\pi\epsilon b^2}$

ces charges de polarisation produisent
à l'intérieur du diélectrique un champ
électrique qui s'oppose à celui produit
par la charge Q .

Exercice 4

Soit un disque uniformément chargé, de surface A , charge totale Q , d'axe z et centré en $z=0$:



La densité surfacique de charges portée par le disque $= \frac{Q}{A}$

Au point $P(0,0,z)$, le potentiel est donné par :

$$\begin{aligned} V(P) &= \int_{\text{disque}} \frac{Q/A}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{r^2+z^2}} r dr d\theta \\ &= \frac{Q/A}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{2\pi} \int_0^a \frac{r dr d\theta}{\sqrt{r^2+z^2}} = \frac{Q/A}{2\epsilon_0} \int_0^a \frac{r}{\sqrt{r^2+z^2}} dr \\ &= \frac{Q/A}{2\epsilon_0} \left[\sqrt{r^2+z^2} \right]_0^a = \frac{Q/A}{2\epsilon_0} (\sqrt{a^2+z^2} - z) \quad (z > 0) \end{aligned}$$

$$\hookrightarrow \vec{E}(P) = -\frac{\partial V}{\partial z} \vec{e}_z = \frac{Q/A}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{a^2+z^2}} \right) \vec{e}_z \quad (z > 0)$$

Pour $z < 0$, un calcul similaire donne :

$$V = \frac{Q/A}{2\epsilon_0} (\sqrt{a^2+z^2} - |z|)$$

$$\vec{E} = -\frac{Q/A}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{|z|}{\sqrt{a^2+z^2}} \right) \vec{e}_z$$

$$\text{Discontinuité de } E_z : E_z(0^+) = \frac{Q/A}{2\epsilon_0} \quad E_z(0^-) = -\frac{Q/A}{2\epsilon_0} \rightarrow E_z(0^+) - E_z(0^-) = \frac{Q/A}{\epsilon_0}$$