

Electricité – ELEC-H-200

Séance 3 -- Corrigé

Exercice 1

Soit $\pm Q$ la charge portée par les armatures et V_0 la différence de potentiel entre les armatures. Par symétrie, le champ $\vec{E}$ ne peut dépendre que du rayon r et est dirigé selon $\vec{r}_z$.
Appliquons l'intégrale de Gauss sur un cylindre de rayon r et de hauteur h . En dehors du condensateur, $\vec{E}$ est supposé nul (on néglige les épanouissements).

$$\int_{\text{cylindre}} \vec{E} \cdot d\vec{a} = Q$$

$$\hookrightarrow \int_0^h \int_0^{2\pi} E(r) \vec{r}_z \cdot dz r d\theta \vec{r}_z = Q$$

$$\hookrightarrow E h \frac{\pi}{2} r E(r) = Q \quad \rightarrow \quad \vec{E} = \frac{Q}{\epsilon h \frac{\pi}{2} r} \vec{r}_z$$

$$\hookrightarrow V_0 = \int_a^b \vec{E} \cdot \vec{r}_z dz = \frac{Q}{\epsilon h \frac{\pi}{2}} \ln b/a$$

$$\hookrightarrow \boxed{C = \frac{\epsilon h \frac{\pi}{2}}{\ln b/a}}$$

Exercice 2

Pour $r < a$ $D = E = P = 0$

Pour $a < r < b$

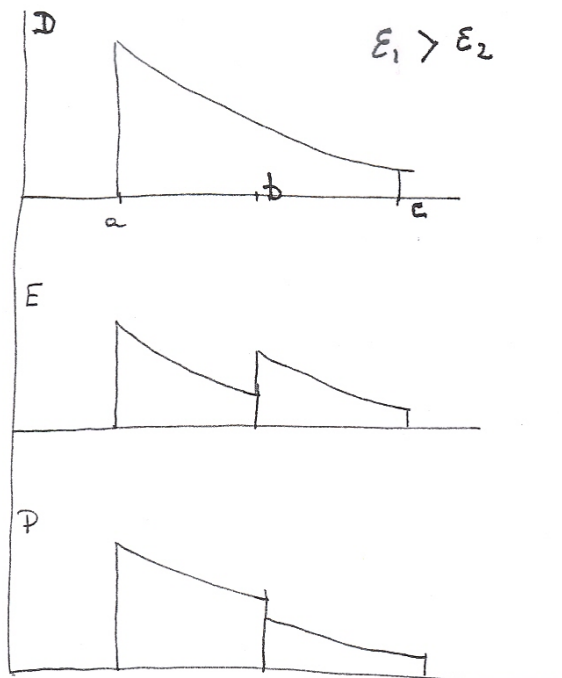
on applique Gauss sur un cylindre de rayon r et de hauteur unité

$$D_r = \frac{Q}{2\pi r} \quad E_r = \frac{Q}{2\pi \epsilon_1 r} \quad P_r = (\epsilon_1 - \epsilon_0) E_r$$

Pour $b < r < c$

$$D_r = \frac{Q}{2\pi r} \quad E_r = \frac{Q}{2\pi \epsilon_2 r} \quad P_r = (\epsilon_2 - \epsilon_0) E_r$$

Pour $r > c$ $D = E = P = 0$



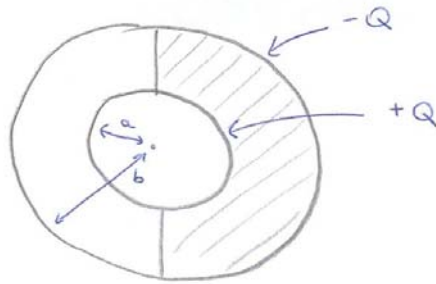
$$V_a - V_b = \int_a^b \frac{Q}{2\pi \epsilon_1 r} dr = \frac{Q}{2\pi \epsilon_1} \ln \frac{b}{a}$$

$$V_b - V_c = \frac{Q}{2\pi \epsilon_2} \ln \frac{c}{b}$$

$$V_a - V_c = \frac{Q}{C}$$

$$C = \frac{2\pi}{\frac{1}{\epsilon_1} \ln \frac{b}{a} + \frac{1}{\epsilon_2} \ln \frac{c}{b}}$$

Exercice 3



COEFFICIENT DE CAPACITE : $Q = C V$ (*)

milieu 1 = vide (à gauche)

milieu 2 = diélectrique (à droite)

$E_{\text{tangential}}$ est continu $\rightarrow$ même E dans les 2 milieux.

$$\begin{aligned}\bar{E}_1 &= \bar{E}_2 = E(r) \bar{1}_n \\ \bar{D}_1 &= \epsilon_0 \bar{E} \\ \bar{D}_2 &= \epsilon \bar{E}\end{aligned}$$

$\hookrightarrow$ GAUSS $\oint \bar{D} d\bar{S} = Q_{\text{libre}} \Rightarrow D_1 \cdot \frac{(4\pi r^2)}{2} + D_2 \cdot \frac{(4\pi r^2)}{2} = +Q$

$\hookrightarrow 2\pi r^2 \cdot E \cdot (\epsilon_0 + \epsilon) = Q$

$\hookrightarrow \boxed{E = \frac{Q}{2\pi r^2 (\epsilon_0 + \epsilon)}} \quad a < r < b$

DIFFERENCE DE POTENTIEL

$$V = V_a - V_b = \int_a^b \frac{Q}{2\pi r^2 (\epsilon_0 + \epsilon)} dr = \left[\frac{Q}{2\pi (\epsilon_0 + \epsilon)} \cdot \left(-\frac{1}{r} \right) \right]_a^b$$

$\hookrightarrow \boxed{V = \frac{Q}{2\pi (\epsilon_0 + \epsilon)} \cdot \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)}$

(*) $\Rightarrow \boxed{C = \frac{2\pi (\epsilon_0 + \epsilon) \cdot a \cdot b}{(b - a)}}$

DENSITE DE CHARGES DE POLARISATION

$$\vec{P}_1 = \vec{0}$$

$$\vec{P}_2 = (\epsilon - \epsilon_0) \vec{E}$$

↳ en $r = a$

$$\sigma_{P1} = 0$$

$$\sigma_{P2} = \vec{P}_2 \cdot \vec{1}_n = -(\epsilon - \epsilon_0) \frac{Q}{2\pi a^2 (\epsilon_0 + \epsilon)}$$

les charges de polarisation sont de signe opposé aux charges libres

Densité de charges libres

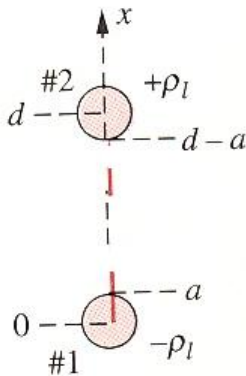
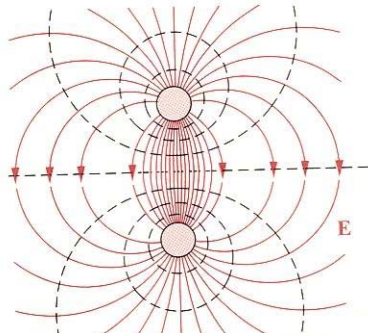
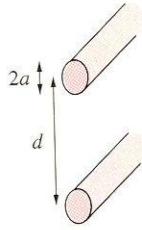
en $r = a$

$$\sigma_{l1} = D_1(a) = \frac{Q \epsilon_0}{(\epsilon_0 + \epsilon) 2\pi a^2}$$

$$\sigma_{l2} = D_2(a) = \frac{Q \epsilon}{(\epsilon_0 + \epsilon) 2\pi a^2}$$

$$\text{on vérifie que } \sigma_{l2} + \sigma_{P2} = \sigma_{l1} + 0$$

Exercice 4



La solution générale est complexe à cause de l'effet de proximité. La distribution de charges sur les surfaces des conducteurs ne sera pas uniforme

Pour $d \gg a$, on peut considérer que le champ électrique est celui de deux fils chargés, de polarités opposées (et donc négliger la non-uniformité de la distribution de charges).

Le champ électrique d'un fil avec une densité linéique ρ_l (en C/m) est donnée par Gauss :

$$E_r = \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0 r}$$

On considère que les conducteurs portent une charge $+\rho_l$ et $-\rho_l$.

Le champ électrique, sur l'axe x joignant les conducteurs est alors (voir dessin) :

$$E_x(x, 0, 0) = \frac{-\rho_l}{2\pi\epsilon_0 x} + \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0 (x - d)}$$

Et il est orienté suivant x ($E_y = E_z = 0$).

Pour trouver la diff de pot entre les conducteurs, il faut intégrer le champ E le long de n'importe quel chemin allant d'un conducteur à l'autre. Par facilité on choisit le chemin le long de l'axe x , de $x=a$ à $x=d-a$.

$$\begin{aligned} V &= -\frac{1}{2\pi\epsilon_0} \int_a^{d-a} \left(\frac{-\rho_l}{x} + \frac{\rho_l}{x-d} \right) dx \\ &= \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} \int_a^{d-a} \left(\frac{1}{x} + \frac{1}{d-x} \right) dx \\ &= \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} [\ln x - \ln(d-x)]_a^{d-a} \\ &= \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0} 2 \ln \frac{d-a}{a} \approx \frac{\rho_l}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{d}{a} \end{aligned}$$

Comme ρ_l est une charge par unité de longueur, la capacité est :

$$C = \frac{\rho_l}{V} \approx \frac{\pi\epsilon_0}{\ln \frac{d}{a}} \quad \text{F / m}$$

Exemple : ligne HT, $d=3\text{m}$, $a=1.4\text{ cm}$, $C=5.2\text{ nF/km}$.