

1. (6pts) Questions courtes :

- (a) Un potentiel électrique dans une certaine région de l'espace s'écrit $V(x, y) = C(x^2 + y^2)^{-1/2}$ où C est une constante. Trouver le champ électrique, $\vec{E}(x, y)$ associé.

$$\vec{E}(x, y) = -\overrightarrow{\text{grad}}V(x, y) = -\hat{u}_x \frac{\partial V}{\partial x} - \hat{u}_y \frac{\partial V}{\partial y} = \frac{Cx}{(x^2 + y^2)^{3/2}} \hat{u}_x + \frac{Cy}{(x^2 + y^2)^{3/2}} \hat{u}_y \quad \text{V.m}^{-1}$$

- (b) Spécifier les dimensions S.I. de la constante C dans l'exercice (a). $[C] = \text{V.m}$.
- (c) Un champ électrique dans une région de l'espace est de la forme $\vec{E}(x, y, z) = C[x y \hat{u}_x + 2 y z \hat{u}_y + 3 z x \hat{u}_z]$, où C est une constante ayant des unités appropriées. Trouver la densité volumique de charge associée avec ce champ.

$$\frac{\rho}{\epsilon_0} = \text{div } \vec{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = C[y + 2z + 3x] \Rightarrow \rho = \epsilon_0 C [y + 2z + 3x] \text{ C.m}^{-3}$$

- (d) On considère des condensateurs de $4\mu\text{F}$ et $2\mu\text{F}$ connectés en série. La capacité équivalente vaut :

- a) $6\mu\text{F}$ b) $0,75\mu\text{F}$ c) $2\mu\text{F}$ d) $1,33\mu\text{F}$

$$\frac{1}{C_{\text{eq}}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} = \frac{1}{4} + \frac{1}{2} = \frac{3}{4} \Rightarrow C_{\text{eq}} = \frac{4}{3} \mu\text{F} \simeq 1,33\mu\text{F}$$

- (e) Ajouter un diélectrique entre les armatures d'un condensateur a l'effet de :
- a) **augmenter sa capacité** b) diminuer sa capacité c) ne rien changer d) annuler sa capacité
- (f) On appelle un Joule par Coulomb un :
- a) Gauss b) Farad c) **Volt** d) Ampère

2. (4pts)

- (a) On considère un champ électrique, $\vec{E}(x, y, z) = \frac{E_0}{c} [x(1 - \frac{z}{c})\hat{u}_z + y(1 + \frac{z}{c})\hat{u}_y]$ où E_0 est une constante avec les dimensions du champ électrique et c est une constante avec les dimensions de longueur. Trouver le flux du champ électrique Φ_e , à travers une surface rectangulaire, S , ($z = 0$, $x \in (0, a)$, $y \in (0, b)$) dans le plan xOy .

$$\begin{aligned} \vec{dS} &= dS \hat{u}_z = dx dy \hat{u}_z \\ \Phi_e &= \iint \vec{E} \cdot \vec{dS} = \iint_{z=0} \frac{E_0}{c} [x(1 - \frac{z}{c})\hat{u}_z + y(1 + \frac{z}{c})\hat{u}_y] \cdot \hat{u}_z dx dy = \frac{E_0}{c} \int_0^a x dx \int_0^b dy \\ &= \frac{E_0}{c} \left[\frac{x^2}{2} \right]_0^a \times [y]_0^b = \frac{E_0}{c} \frac{ba^2}{2} \quad [\text{V.m}] \end{aligned}$$

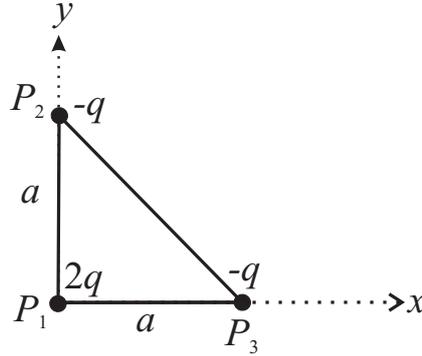
- (b) On considère un condensateur plan rectangulaire (sans diélectrique) de dimensions 36cm par 31,4cm avec une séparation des armatures de $d = 1\text{mm}$, ainsi qu'une différence de potentiel de 10V. Trouver la capacité C , du condensateur et le champ électrique \vec{E} entre les armatures (A.N. et unités : rappel $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \simeq 9 \times 10^9 \text{ S.I. } [\text{F}^{-1}.\text{m}]$).

$$C = \frac{S\epsilon_0}{d} = \frac{(36 \times 31,4)\epsilon_0}{10^{-3}} 10^{-4} \simeq (9 \times 4 \times \pi \times 10) \epsilon_0 10^{-1} = 9 \times 4\pi\epsilon_0 = \frac{9}{9 \times 10^9} = 10^{-9} \text{ F} = 1\text{nF}$$

$$U = 10\text{V} = \int_1^2 \vec{E} \cdot \vec{dl} = |\vec{E}| d \Rightarrow |\vec{E}| = \frac{U}{d} = 10^4 \quad [\text{V.m}^{-1}]$$

3. (5pts) On considère un système de 3 charges ponctuelles posées aux sommets (P_1, P_2, P_3) d'un triangle droit isocèle représenté dans la figure ci-dessous ($q_1 = 2q, q_2 = q_3 = -q$).

Exprimer vos réponses à (a)-(d) ci-dessous en fonction de : q, ϵ_0 , et a , et spécifier les unités des réponses.



- (a) Trouver la force (en coordonnées cartésiennes) sur la charge $q_2 = -q$ à la position P_2 .

$$\begin{aligned} \vec{F}_{\rightarrow 2} &= q_2 \vec{E}_1(P_2) + q_3 \vec{E}_3(P_2) = \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1 \overrightarrow{P_1 P_2}}{|\overrightarrow{P_1 P_2}|^3} + \frac{q_3 \overrightarrow{P_3 P_2}}{|\overrightarrow{P_3 P_2}|^3} \right) \\ &= \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{a2q}{a^3} \hat{u}_y - q \frac{-a\hat{u}_x + a\hat{u}_y}{(a^2 + a^2)^{3/2}} \right) = \frac{-q^2}{16\pi\epsilon_0 a^2} \left((8 - \sqrt{2}) \hat{u}_y + \sqrt{2} \hat{u}_x \right) \text{ N} \\ &= \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 a^2} \frac{(\sqrt{2} - 8) \hat{u}_y - \sqrt{2} \hat{u}_x}{4} \quad [\text{N}] \end{aligned}$$

- (b) Trouver le potentiel électrique, V_1, V_2, V_3 , à la position de chacun des trois sommets créé par les autres charges du triangle.

$$V_1 \equiv V_1(P_1) = \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\overrightarrow{P_1 P_2}|} + \frac{q_3}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\overrightarrow{P_2 P_3}|} = \frac{-q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a} + \frac{-q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a} = -\frac{2q}{4\pi\epsilon_0 a} \quad [\text{V}]$$

$$V_2 \equiv V_2(P_2) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\overrightarrow{P_1 P_2}|} + \frac{q_3}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\overrightarrow{P_2 P_3}|} = \frac{2q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a\sqrt{2}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a} \left(\frac{4 - \sqrt{2}}{2} \right) \quad [\text{V}]$$

$$V_3 \equiv V_3(P_3) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\overrightarrow{P_1 P_3}|} + \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\overrightarrow{P_2 P_3}|} = \frac{2q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a\sqrt{2}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 a} \left(\frac{4 - \sqrt{2}}{2} \right) = V_2 \quad [\text{V}]$$

- (c) Trouver l'énergie électrostatique \mathcal{E}_e , du système.

$$\mathcal{E}_e = \frac{1}{2} (q_1 V_1 + q_2 V_2 + q_3 V_3) = -\frac{q^2}{8\pi\epsilon_0 a} \left(4 + 2 \left(\frac{4 - \sqrt{2}}{2} \right) \right) = -\frac{q^2}{8\pi\epsilon_0 a} (8 - \sqrt{2}) \quad [\text{J}]$$

- (d) Trouver le moment dipolaire du système entier, $\vec{p} = \sum_{i=1}^3 q_i \overrightarrow{OP}_i$, en coordonnées cartésiennes. (On se rappelle que \vec{p} ne dépend pas du choix d'origine - puisque la charge totale du système est nulle).

On place O à l'origine du dessin et on trouve :

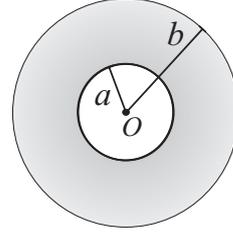
$$\begin{aligned} \vec{p} &= \sum_{i=1}^3 q_i \overrightarrow{OP}_i = q_1 \overrightarrow{OP}_1 + q_2 \overrightarrow{OP}_2 + q_3 \overrightarrow{OP}_3 = -qa (\hat{u}_y + \hat{u}_x) \\ &= -qa\sqrt{2} \left(\frac{\hat{u}_y + \hat{u}_x}{\sqrt{2}} \right) \Rightarrow |\vec{p}| = -qa\sqrt{2} \quad [\text{C.m}] \end{aligned}$$

Il est intéressant de remarquer que la distance entre les barycentres des charges positives et négatives est $d = \frac{a}{\sqrt{2}}$ et que l'amplitude du moment dipolaire selon le modèle de dipôle idéal est $|\vec{p}| = 2q \times d = qa\sqrt{2}$, ce qui est bien en accord avec notre résultat.

4. (5pts) Champ électrostatique

On considère un système avec des distributions de charges volumiques ρ , et surfaciques σ (inconnues), à symétrie sphérique qui génèrent le potentiel électrique V , suivant :

$$V(r) = \begin{cases} C \left[\frac{b^2 - a^2}{b^3} \right] & r < a \\ Cr^2 \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] & a < r < b \\ \frac{C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right]}{r} & r > b \end{cases}$$



où C est une constante (en V.m).

- (a) Déterminer le champ électrostatique, $\vec{E}(r)$, dans chacune des trois régions (c.-à-d. dans les régions $r < a$, $b > r > a$, et $r > b$).

$$\vec{E}(r) = -\vec{\text{grad}}V(r) = \vec{u}_r \times \begin{cases} -\frac{\partial}{\partial r} C \left[\frac{b^2 - a^2}{b^3} \right] & = \mathbf{0} & r < a \\ -C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] \frac{\partial r^2}{\partial r} & = -C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] 2r \hat{u}_r & a < r < b \\ -C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right] \frac{\partial}{\partial r} r^{-1} & = C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right] r^{-2} \hat{u}_r & r > b \end{cases} \quad [\text{V.m}^{-1}]$$

- (b) Déterminer la charge totale contenue dans la région $r \leq b$ (c.-à-d. $r < b + \varepsilon$, avec $\varepsilon \rightarrow 0$).

La charge $Q_{r \leq b}$ se trouve en appliquant le théorème de Gauss sur un sphère de rayon $r = b + \varepsilon$ où $d\vec{S} = dS \hat{u}_r$:

$$\begin{aligned} Q_{r \leq b} &= \epsilon_0 \iint_{r=b+\varepsilon} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \epsilon_0 C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right] \iint_{r=b+\varepsilon} r^{-2} dS = \epsilon_0 C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right] \frac{1}{b^2} 4\pi b^2 \\ &= 4\pi \epsilon_0 C \frac{b^2 - a^2}{a^2} \quad [\text{C}] \end{aligned}$$

- (c) Déterminer la charge totale contenue dans la région $r \leq a$ (c.-à-d. $r < a + \varepsilon$, avec $\varepsilon \rightarrow 0$).

La charge $Q_{r \leq a}$ se trouve de nouveau en appliquant le théorème de Gauss mais sur un sphère de rayon $r = a + \varepsilon$:

$$\begin{aligned} Q_{r \leq a} &= \epsilon_0 \iint_{r=a+\varepsilon} \vec{E} \cdot d\vec{S} = -\epsilon_0 C \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \iint_{r=a+\varepsilon} 2r dS = -\epsilon_0 C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] 2a 4\pi a^2 \\ &= -4\pi \epsilon_0 C \frac{b^2 - a^2}{b^3} 2a \quad [\text{C}] \end{aligned}$$

- (d) Déterminer la charge totale contenue dans une région sphérique de rayon $r = a - \varepsilon$ et $a < r < b$ respectivement.

$$\begin{aligned} Q_{r < a} &= \epsilon_0 \iint_{r < a} \vec{E} \cdot d\vec{S} = 0 & r < a \\ Q_{r < b} &= \epsilon_0 \iint_{a < r < b} \vec{E} \cdot d\vec{S} = -C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] \epsilon_0 \iint_{a < r < b} 2r dS = -C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] 8\pi \epsilon_0 r^3 \quad a < r < b \end{aligned}$$

(e) Déterminer les charges surfaciques σ , sur les surfaces $r = b$ et $r = a$.

Il y a deux façons d'arriver. Une première façon est de déduire de l'exercice (d) que :

$$Q_{a-\varepsilon} = 0 \quad , \quad Q_{b-\varepsilon} = -C8\pi \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right]$$

En prenant le resultat de (b), on trouve :

$$\begin{aligned} Q_{r=b} &= Q_{r \leq b} - Q_{b-\varepsilon} = C4\pi\epsilon_0 \left(\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right) 3b^3 \\ \Rightarrow \sigma_{r=b} &= \frac{Q_{r=b}}{4\pi b^2} = \frac{12\pi\epsilon_0 C \left(\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right)}{4\pi b^2} = 3\epsilon_0 C \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^2} \quad [\text{C.m}^{-2}] \end{aligned}$$

et avec le resultat de (c) on a de même :

$$\begin{aligned} Q_{r=a} &= Q_{r \leq a} - Q_{a-\varepsilon} = -C8\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} a^3 \\ \Rightarrow \sigma_{r=a} &= \frac{Q_{r=a}}{4\pi a^2} = -C2\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{ab^3} \quad [\text{C.m}^{-2}] \end{aligned}$$

La deuxième manière de trouver les charges surfaciques est d'invoquer une des relations de continuité entre deux régions :

$$\left(\vec{E}_2 - \vec{E}_1 \right) \cdot \hat{n}_{12} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

We find then :

$$\begin{aligned} \frac{\sigma_b}{\epsilon_0} &= \left(\vec{E}_{r>b}(|r|=b) - \vec{E}_{r<b}(|r|=b) \right) \cdot \hat{u}_r = C \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^2} + 2C \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^2} = 3C \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^2} \quad [\text{C.m}^{-2}] \\ \frac{\sigma_a}{\epsilon_0} &= \left(\vec{E}_{r>a}(|r|=a) - \vec{E}_{r<a}(|r|=a) \right) \cdot \hat{u}_r = -2C \left[\frac{b^2 - a^2}{ab^3} \right] \quad [\text{C.m}^{-2}] \end{aligned}$$

ce qui est bien en accord avec la première méthode (et plus rapide!).

(f) **Bonus :** Déterminer la charge volumique ρ , dans les régions $r < a$, $b > r > a$, et $r > b$, sachant que :

$$\Delta f(r, \theta, \phi) = \frac{1}{r^2} \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial f}{\partial r} \right) + \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial f}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 f}{\partial \phi^2} \right]$$

L'équation de Poisson nous dit que $\rho = -\epsilon_0 \Delta V$. Il suffit donc de calculer ΔV dans chacune des trois régions à partir du potentiel donné dans l'énoncé :

$$\Delta V(r) = \begin{cases} \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} r^2 \frac{\partial}{\partial r} C \left[\frac{b^2 - a^2}{b^3} \right] & = 0 & r < a \\ C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) & = 6C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] & a < r < b \\ C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right] \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} r^2 \frac{\partial}{\partial r} r^{-1} = -C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right] \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} 1 & = 0 & r > b \end{cases}$$

Donc, la charge volumique est :

$$\rho(r) = -\epsilon_0 \Delta V = \begin{cases} 0 & r < a \\ -C6\epsilon_0 \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \right] & a < r < b \\ 0 & r > b \end{cases} \quad [\text{C.m}^{-3}]$$

On remarque que la charge volumique est non-nulle seulement dans la région $a < r < b$.

Ce n'est pas demandé, mais il est intéressant de remarquer que la charge volumique totale est :

$$\begin{aligned} Q_{\text{vol}} &= \iiint_{a < r < b} \rho dV = -C6\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} \left(\frac{4\pi b^3}{3} - \frac{4\pi a^3}{3} \right) \\ &= C8\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} (a^3 - b^3) \end{aligned}$$

On peut donc calculer la charge $Q_{r \leq b}$ comme la somme de trois contributions :

$$\begin{aligned} Q_{r \leq b} &= Q_{r=a} + Q_{\text{vol}} + Q_{r=b} = -C8\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} a^3 + C8\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} (a^3 - b^3) + C4\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} 3b^3 \\ &= C4\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2 b^3} (-2a^3 + 2a^3 - 2b^3 + 3b^3) = C4\pi\epsilon_0 \frac{b^2 - a^2}{a^2} \end{aligned}$$

ce qui est bien la même charge trouvée dans la partie (b) avec le théorème de Gauss :

$$Q_{r \leq b} = 4\pi\epsilon_0 C \left[\frac{b^2 - a^2}{a^2} \right]$$