

CORRIGE DE L'EXAMEN DE L'EXAMEN D'ELECTRICITE III
SESSION ORDINAIRE TENUE EN SEPTEMBRE 2020

1)

En raison de la symétrie sphérique de la distribution de charge ρ_0 , le champ électrique $\vec{E}_0(M)$ créé par la charge réelle Q_0 est radial et son module ne dépend que la coordonnée r du point $M(r, \theta, \varphi)$:

$$\vec{E}_0(M) = E_0(r) \cdot \vec{e}_r$$

Puisque les deux milieux diélectriques sont parfaits, les polarisations $\vec{P}_I(M)$ et $\vec{P}_{II}(M)$ induites par le champ électrique $\vec{E}_0(M)$ sont également de la forme :

$$\vec{P}_I(M) = \vec{P}_I(r) \cdot \vec{e}_r \quad \text{et} \quad \vec{P}_{II}(M) = \vec{P}_{II}(r) \cdot \vec{e}_r$$

Une fois les milieux diélectriques sont polarisés, le champ électrique dépolarisant $\vec{E}_d(M)$ créé par chaque milieu est également de la forme :

$$\vec{E}_d(M) = E_d(r) \cdot \vec{e}_r$$

D'où le champ total :

$$\vec{E}_{\text{tot}}(M) = E_0(r) \cdot \vec{e}_r + E_d(r) \cdot \vec{e}_r = E_{\text{tot}}(r) \cdot \vec{e}_r$$

Il s'en suit :

$$\vec{D}_{\text{tot}}(M) = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E}_{\text{tot}}(M) = \epsilon_0 \epsilon_r E_{\text{tot}}(r) \cdot \vec{e}_r$$

2)

Par définition de la charge volumique, une charge Q_0 répartie avec une densité volumique ρ_0 dans un volume sphérique V , s'exprime par :

$$Q_0 = \rho_0 \cdot V = \rho_0 \cdot \frac{4\pi \cdot R^3}{3}$$

d'où l'expression de ρ_0 :

$$\rho_0 = \frac{3Q_0}{4\pi \cdot R^3}$$

3) Expression du théorème de Gauss généralisé :

Elle est donnée par l'intégrale suivante

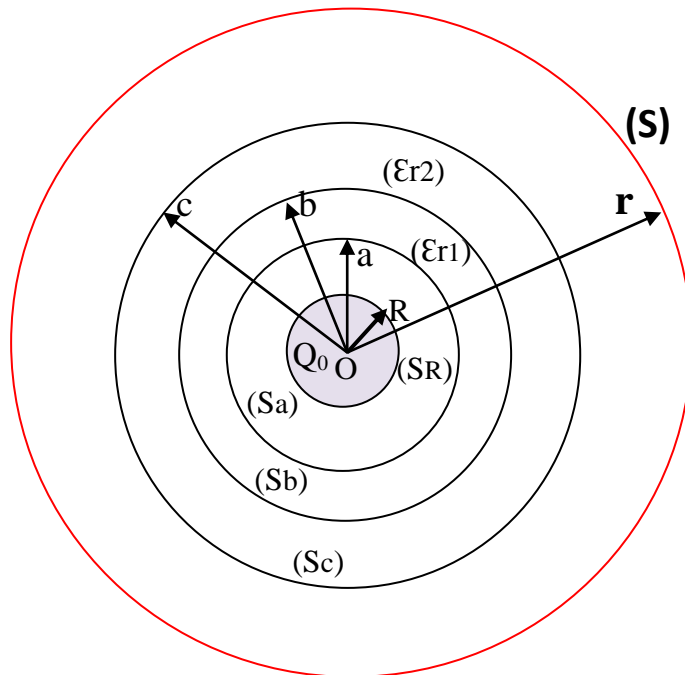
$$\oiint_S \vec{D}(M) \cdot d\vec{S} = Q_{\text{tot}}^{\text{réelle}}$$

Où :

- (S) est une surface fermée
- $Q_{tot}^{réelle}$ est la charge électrique réelle totale située à l'intérieur de la surface fermée (S)

4) Expressions de l'induction électrique $\vec{D}(M)$ et du champ électrique $\vec{E}(M)$:

On applique le théorème de Gauss généralisé à une surface sphérique de centre O et de rayon r (surface représentée en couleur rouge dans la figure ci-dessous).



En tout point M de la surface (S) de Gauss on a :

$$\begin{cases} \vec{D}(M) = D(r) \cdot \vec{e}_r \\ d\vec{S}(M) = dS \cdot \vec{e}_r \end{cases}$$

L'induction électrique $D(M)$, qui ne dépend que de r , est donc constante en tout point M de la surface sphérique de Gauss de rayon r . Dans ce cas l'intégrale du théorème de Gauss généralisé s'écrit :

$$\oiint_S \vec{D}(M) \cdot d\vec{S} = \oiint_S D(M) \cdot dS = D(M) \oiint_S dS = D(M) \cdot 4\pi r^2 = Q_{tot}^{réelle}$$

L'expression de l'induction est donc :

$$D(M) = \frac{Q_{tot}^{réelle}}{4\pi r^2}$$

Soit en notation vectorielle:

$$\vec{D}(M) = \frac{Q_{tot}^{réelle}}{4\pi r^2} \cdot \vec{e}_r$$

• à l'intérieur de la sphère de rayon R, contenant la charge Q_0 ($r < R$) :

$$Q_{tot}^{réelle} = \rho_0 \cdot V = \rho_0 \cdot \frac{4\pi r^3}{3} = \frac{r^3}{R^3} Q_0$$

R étant le rayon de la sphère de Gauss et $\rho_0 = \frac{3Q_0}{4\pi.R^3}$ (déterminé dans la question 2), d'où :

$$\vec{D}(M) = \frac{Q_0}{4\pi.R^3} .r.\vec{e}_r$$

Le champ électrique correspondant s'obtient à partir de la relation $\vec{D}(M) = \epsilon_0\vec{E}(M)$:

$$\vec{E}(M) = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0.R^3} .r.\vec{e}_r$$

• à l'intérieur du milieu diélectrique I ($a < r < b$): $Q_{\text{tot}}^{\text{réelle}} = Q_0$

$$\vec{D}_I(M) = \frac{Q_0}{4\pi.r^2} \vec{e}_r$$

Le champ électrique correspondant est :

$$\vec{E}_I(M) = \frac{\vec{D}_I(M)}{\epsilon_0\epsilon_{r1}} = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}.r^2} \vec{e}_r$$

• à l'intérieur du milieu diélectrique II ($b < r < c$) : $Q_{\text{tot}}^{\text{réelle}} = Q_0$

$$\vec{D}_{II}(M) = \frac{Q_0}{4\pi.r^2} \vec{e}_r$$

Le champ électrique correspondant est :

$$\vec{E}_{II}(M) = \frac{Q_0}{4\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}.r^2} \vec{e}_r$$

5) Les deux milieux diélectriques sont parfaits, donc le vecteur polarisation est donné par l'expression suivante :

$$\vec{P}_i(M) = \epsilon_0(\epsilon_{ri} - 1)\vec{E}_i$$

avec $i=I$ pour le milieu I et $i=II$ pour le milieu II

• dans le milieu diélectrique I :

$$\vec{P}_I(M) = \frac{(\epsilon_{r1} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r1}r^2} \vec{e}_r$$

• dans le milieu diélectrique II :

$$\vec{P}_{II}(M) = \frac{(\epsilon_{r2} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r2}.r^2} \vec{e}_r$$

6) Densité volumique de charge fictive :

Par définition, la densité volumique de charge fictive est donnée par :

$$\rho_P(M) = -\text{div}.\vec{P}(M)$$

On utilise l'expression de la divergence en coordonnées sphériques suivante:

$$\text{div}.\vec{P} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 P_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (P_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial P_\phi}{\partial \phi}$$

Remarque : Dans les deux milieux diélectriques, les composantes P_θ et P_φ du vecteur polarisation sont nulles (voir question 5) et que seules les composantes P_r sont non nulles :

$$\vec{P}_I = \begin{cases} P_{Ir} = \frac{(\epsilon_{r1} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r1}\cdot r^2} \\ P_{I\theta} = 0 \\ P_{I\varphi} = 0 \end{cases} \quad \text{et} \quad \vec{P}_{II} = \begin{cases} P_{IIr} = \frac{(\epsilon_{r2} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r2}\cdot r^2} \\ P_{II\theta} = 0 \\ P_{II\varphi} = 0 \end{cases}$$

• dans le milieu diélectrique I :

$$\rho_{PI}(M) = -\text{div}\cdot\vec{P}_I(M) = -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 P_{Ir}) = 0$$

• dans le milieu diélectrique II :

$$\rho_{PII}(M) = -\text{div}\cdot\vec{P}_{II}(M) = -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 P_{IIr}) = 0$$

7) Densités surfaciques de charge fictive au niveau des surfaces délimitant les deux milieux diélectriques :

Par définition, la densité surfacique de charge fictive est :

$$\sigma_P(M) = \vec{P}(M \in S) \cdot \vec{n}_{\text{ext}}(M \in S)$$

• au niveau de la surface (Sa) de rayon a :

$$\sigma_a(M) = \vec{P}_I(r=a) \cdot (-\vec{e}_r) = -\frac{(\epsilon_{r1} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r1}\cdot a^2}$$

• au niveau de la surface (Sb) de rayon b :

$$\sigma_b(M) = \vec{P}_I(r=b) \cdot \vec{e}_r + \vec{P}_{II}(r=b) \cdot (-\vec{e}_r) = \frac{(\epsilon_{r1} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r1}\cdot b^2} - \frac{(\epsilon_{r2} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r2}\cdot b^2}$$

• au niveau de la surface (Sc) de rayon c :

$$\sigma_c(M) = \vec{P}_{II}(r=c) \cdot \vec{e}_r = \frac{(\epsilon_{r2} - 1)Q_0}{4\pi\epsilon_{r2}\cdot c^2}$$

8) La densité volumique d'énergie électrostatique est donnée par :

$$\omega_{ei} = \frac{dW_{ei}}{dv} = \frac{1}{2} \epsilon_0 \epsilon_{ri} E_i^2(M)$$

L'énergie électrostatique est :

$$W_{ei} = \iiint_v \omega_{ei} \cdot dv = \frac{1}{2} \epsilon_0 \epsilon_{ri} \iiint_v E_i^2(M) \cdot dv$$

Où $i=I$ pour le milieu I et $i=II$ pour le milieu II, et $dv = r^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi$ l'élément de volume en coordonnées sphériques.

• dans le milieu diélectrique I :

$$\begin{aligned} \text{WeI} &= \frac{1}{2} \varepsilon_0 \varepsilon_{r1} \iiint_{\text{v}} E_{\text{I}}^2(\text{M}) \cdot d\text{v} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \varepsilon_{r1} \iiint_{\text{v}} \left(\frac{Q_0}{4\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r1} r^2} \right)^2 \cdot d\text{v} = \varepsilon_0 \varepsilon_{r1} \frac{Q_0^2}{32\pi^2 (\varepsilon_0 \varepsilon_{r1})^2} \int_a^b \frac{dr}{r^2} \int_0^\pi \sin^2 \theta \cdot d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi \\ &= \frac{Q_0^2}{8\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r1}} \cdot \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right) \end{aligned}$$

• dans le milieu diélectrique II est :

$$\begin{aligned} \text{WeII} &= \frac{1}{2} \varepsilon_0 \varepsilon_{r2} \iiint_{\text{v}} E_{\text{II}}^2(\text{M}) \cdot d\text{v} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \varepsilon_{r2} \iiint_{\text{v}} \left(\frac{Q_0}{4\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r2} r^2} \right)^2 \cdot d\text{v} = \varepsilon_0 \varepsilon_{r2} \frac{Q_0^2}{32\pi^2 (\varepsilon_0 \varepsilon_{r2})^2} \int_b^c \frac{dr}{r^2} \int_0^\pi \sin^2 \theta \cdot d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi \\ &= \frac{Q_0^2}{8\pi \varepsilon_0 \varepsilon_{r2}} \cdot \left(\frac{1}{b} - \frac{1}{c} \right) \end{aligned}$$
