Prova di Esonero Elettromagnetismo - 28.04.2022

(a.a. 2021/22, C. Bini/F. Lacava/F. Piacentini)

Risolvere i due esercizi proposti: tempo massimo 3 ore.

Esercizio 1

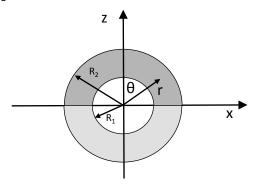
Si consideri una corona circolare isolante, di spessore trascurabile e raggi interno $R_1=2.0\,\mathrm{cm}$ ed esterno $R_2=5.0\,\mathrm{cm}$, posta nel piano y=0 e centrata nell'origine degli assi. Su di essa è distribuita carica elettrica con densità $\sigma(r,\theta)=\alpha\,r^2\cos\theta$ con l'angolo θ misurato rispetto all'asse z. La carica totale di ciascun segno è $Q=1.0\,\mu\mathrm{C}$.

Si determini:

- a) il valore della costante α ;
- b) il momento di dipolo elettrico \vec{p} della corona circolare specificandone le componenti.

Successivamente si consideri un piccolo dipolo elettrico di momento $\vec{p}_0(0,0,p_0)$ con $p_0=1.0\times 10^{-8}$ Cm che rimane nel seguito orientato come l'asse z e si trovi in approssimazione di dipolo:

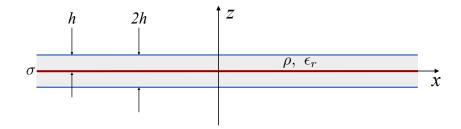
- c) il lavoro che si deve compiere per spostare il dipolo $\vec{p_0}$ dalla posizione $P_1(0,0,a)$ con $a=50\,\mathrm{cm}$ alla posizione $P_2(a,0,0)$. Infine si calcolino le forze agenti sul dipolo $\vec{p_0}$, in modulo, direzione e verso, quando:
- d) il dipolo $\vec{p_0}$ si trova nella posizione P_1 ;
- e) il dipolo \vec{p}_0 si trova nella posizione P_2 .



Esercizio 2

Una lastra sottile (approssimata come un piano infinito) di spessore trascurabile è caricata elettricamente con una carica superficiale $\sigma = 1.5 \times 10^{-6} \, \text{C/m}^2$. Sopra e sotto la lastra sono disposti due strati di materiale isolante, caricato con densità uniforme $\rho = 4.0 \times 10^{-6} \, \text{C/m}^3$, ciascuno di spessore $h = 16 \, \text{cm}$, di costante dielettrica $\epsilon_r = 2.5$. Si calcoli:

- a) il campo elettrostatico in funzione della distanza dalla lastra, calcolandone i valori numerici per i punti di posizione $z_1 = 5.0 \, \mathrm{cm}$ e $z_2 = 20.0 \, \mathrm{cm}$;
- b) la differenza di potenziale tra i punti z_1 e z_2 , $\Delta V = V(z_1) V(z_2)$;
- c) la densità di cariche di polarizzazione volumiche ρ_p ;
- d) la densità di cariche di polarizzazione superficiali sulle superfici a contatto con la lastra σ_{p1} e sulle superfici a contatto con vuoto σ_{p2} ;
- e) la densità di energia del campo elettrostatico nel punto a distanza z_1 dalla lastra.



Soluzione Esercizio 1

a)

Il valore di α è determinato dalla carica totale di ciascun segno:

$$Q = \int_{R_1}^{R_2} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \alpha r^2 \cos \theta \, r dr \, d\theta = \alpha \int_{R_1}^{R_2} r^3 dr \, \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta \, d\theta$$

$$Q = \frac{\alpha}{2} \, \left(R_2^4 - R_1^4 \right) \qquad \qquad \alpha = \frac{2Q}{R_2^4 - R_1^4} = 3.28 \cdot 10^{-1} \, \, \text{Cm}^{-4}$$

b)

$$p_z = \int_{R_1}^{R_2} \int_0^{2\pi} r \cos \theta \, \alpha r^2 \cos \theta \, r dr \, d\theta = \int_{R_1}^{R_2} \int_0^{2\pi} \alpha r^4 \cos^2 \theta \, dr \, d\theta$$

$$p_z = \alpha \int_{R_1}^{R_2} r^4 dr \int_0^{2\pi} \cos^2 \theta \, d\theta = \alpha \, \frac{1}{5} (R_2^5 - R_1^5) \, \pi = \frac{2\pi Q}{5} \, \frac{R_2^5 - R_1^5}{R_2^4 - R_1^4} = 6.38 \cdot 10^{-8} \, \text{Cm}$$

$$p_x = \int_{R_1}^{R_2} \int_0^{2\pi} r \sin \theta \, \alpha r^2 \cos \theta \, r dr \, d\theta = \int_{R_1}^{R_2} \alpha r^4 \, dr \int_0^{2\pi} \sin \theta \, d \sin \theta = 0$$

quindi il dipolo ha non nulla solo la componente z: $\vec{p}(0,0,p_z)$.

c)

Il lavoro è pari alla variazione di energia potenziale del dipolo \vec{p}_0 tra la posizione iniziale e finale nel campo generato dal dipolo \vec{p} :

$$L = U_f - U_i = (-\vec{p}_0 \cdot \vec{E}(r, 0, 0)) - (-\vec{p}_0 \cdot \vec{E}(0, 0, r))$$

In coordinate cartesiane.

Il potenziale del dipolo è:

$$V_0(x, y, z) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{pz}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

e le componenti del campo elettrico sono:

$$E_{0x} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3xz}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{5}{2}}} \qquad E_{0y} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3yz}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{5}{2}}}$$
$$E_{0z} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{2z^2 - x^2 - y^2}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{5}{2}}}$$

Nelle due posizioni il dipolo \vec{p}_0 ha componenti $(0,0,p_0)$ quindi il lavoro è:

$$L = U_f - U_i = (-p_0 E_z(a, 0, 0)) - (-p_0 E_z(0, 0, a)) =$$

$$L = \frac{p_0 p}{4 \pi \epsilon_0} \frac{1}{a^3} + \frac{p_0 p}{4 \pi \epsilon_0} \frac{2}{a^3} = \frac{3}{4 \pi \epsilon_0} \frac{p_0 p}{a^3} = 1.38 \cdot 10^{-4} \text{ J}$$

d)

Le componenti della forza sul dipolo $\vec{p}_0(0,0,p_0)$ da $\vec{F} = (\vec{p}_0 \cdot \vec{\nabla})\vec{E}$ sono:

$$F_{x} = p_{0} \frac{\partial}{\partial z} E_{0x} = p_{0} \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{p}{4 \pi \epsilon_{0}} \frac{3xz}{(x^{2} + y^{2} + z^{2})^{\frac{5}{2}}} \right) =$$

$$F_{x} = \frac{3p_{0}p}{4 \pi \epsilon_{0}} \frac{x(x^{2} + y^{2} + z^{2}) - 5xz^{2}}{(x^{2} + y^{2} + z^{2})^{\frac{7}{2}}}$$

$$F_{y} = p_{0} \frac{\partial}{\partial z} E_{0y} = \frac{3p_{0}p}{4 \pi \epsilon_{0}} \frac{y(x^{2} + y^{2} + z^{2}) - 5yz^{2}}{(x^{2} + y^{2} + z^{2})^{\frac{7}{2}}}$$

$$F_{z} = p_{0} \frac{\partial}{\partial z} E_{0z} = \frac{p_{0}p}{4 \pi \epsilon_{0}} \frac{4z(x^{2} + y^{2} + z^{2}) - 5(2z^{2} - x^{2} - y^{2})z}{(x^{2} + y^{2} + z^{2})^{\frac{7}{2}}}$$

in $P_1(0,0,a)$:

$$F_x = 0$$
 $F_y = 0$ $F_z = -\frac{3p_0p}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{a^4} = -5.51 \cdot 10^{-4} \text{ N}$

e) in
$$P_2(a, 0, 0)$$
:

$$F_x = \frac{3p_0p}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{a^4} = 2.75 \cdot 10^{-4} \text{ N}$$
 $F_y = 0$ $F_z = 0$

In coordinate sferiche.

Il potenziale generato dal dipolo \vec{p} posto nell'origine è:

$$V(r,\theta) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p\cos\theta}{r^2}$$

le componenti del campo elettrico sono:

$$E_r = -\frac{\partial V}{\partial r} = \frac{p}{2\pi\epsilon_0} \frac{\cos\theta}{r^3} \qquad E_\theta = -\frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sin\theta}{r^3}$$

Nel punto $P_1(r, 0, 0)$ il campo elettrico ha componenti:

$$\vec{E}\left(\frac{p}{2\pi\epsilon_0}\frac{1}{r^3},0,0\right)$$

e per il dipolo \vec{p}_0 si ha $\vec{p}_0(p_0, 0, 0)$ così si trova:

$$U_i = -\vec{p}_0 \cdot \vec{E} = -\frac{p \, p_0}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^3}$$

Nel punto $P_2(r, \frac{\pi}{2}, 0)$ il campo elettrico ha componenti:

$$\vec{E}\left(0, \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^3}, 0\right)$$

e per il dipolo $\vec{p_0}$ si ha $\vec{p_0}(0,-p_0,0)$ così si trova:

$$U_f = -\vec{p}_0 \cdot \vec{E} = \frac{p \, p_0}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^3}$$

e per il lavoro:

$$L = U_f - U_i = \frac{p \, p_0}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^3} - \left(-\frac{p \, p_0}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^3} \right) = \frac{3}{4\pi\epsilon_0} \frac{p \, p_0}{r^3} =$$

 $\mathbf{d})$

Per trovare la forza sul dipolo p_0 usiamo la relazione $\vec{F} = \vec{\nabla}(\vec{p_0} \cdot \vec{E})$. Diciamo p_{0r} e $p_{0\theta}$ le componenti radiale e θ di $\vec{p_0}$. La forza su $\vec{p_0}$ è:

$$\vec{F} = \vec{\nabla}(p_{0r}E_r + p_{0\theta}E_\theta) = \vec{\nabla}\left(p_{0r}\frac{p}{2\pi\epsilon_0}\frac{\cos\theta}{r^3} + p_{0\theta}\frac{p}{4\pi\epsilon_0}\frac{\sin\theta}{r^3}\right)$$

con componenti:

$$F_r = \frac{\partial}{\partial r} \left(p_{0r} \frac{p}{2\pi\epsilon_0} \frac{\cos \theta}{r^3} + p_{0\theta} \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sin \theta}{r^3} \right) =$$
$$-\frac{3}{2\pi\epsilon_0} \frac{p_{0r}p}{r^4} \cos \theta - \frac{3}{4\pi\epsilon_0} \frac{p_{0\theta}p}{r^4} \sin \theta$$

$$F_{\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(p_{0r} \frac{p}{2\pi\epsilon_0} \frac{\cos \theta}{r^3} + p_{0\theta} \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sin \theta}{r^3} \right) =$$

$$-\frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{p_{0r}p}{r^4} \sin \theta + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p_{0\theta}p}{r^4} \cos \theta$$

Nel punto P_1 dove $\vec{p}_0(p_0, 0, 0)$ e $\theta = 0$ la forza ha componenti:

$$F_r = -\frac{3}{2\pi\epsilon_0} \frac{p_{0r} \, p}{r^4} \qquad \qquad F_\theta = 0$$

e)

Nel punto P_2 dove $\vec{p}_0(0,-p_0,0)$ e $\theta=\frac{\pi}{2}$ la forza ha componenti:

$$F_r = \frac{3}{4\pi\epsilon_0} \frac{p \, p_0}{r^4} \qquad F_\theta = 0$$

Soluzione Esercizio 2

a)

Sfruttiamo il teorema di Gauss per il vettore spostamento elettrico \mathbf{D} , integrando su un cilindro di superficie S e asse parallelo all'asse \hat{z} . Per simmetria, il vettore \mathbf{D} ha solo la componente D_z e il flusso attraverso la superficie del cilindro vale

$$\Phi_{\text{cilindro}}(\mathbf{D}) = 2D_z S$$

la carica interna al cilindro vale

$$Q_{\text{int}} = \begin{cases} \sigma S + \rho S2z, & \text{per } |z| < h \\ \sigma S + \rho S2h, & \text{per } |z| \ge h \end{cases}$$

dove si è tenuto conto del fatto che gli strati di materiale isolante sono 2. Si ha quindi

$$2D_z S = \begin{cases} \sigma S + \rho S 2z, & \text{per } |z| < h \\ \sigma S + \rho S 2h, & \text{per } |z| \ge h \end{cases}$$

da cui

$$D_z = \begin{cases} \frac{\sigma}{2} \frac{z}{|z|} + \rho z, & \text{per } |z| < h \\ \left(\frac{\sigma}{2} + \rho h\right) \frac{z}{|z|}, & \text{per } |z| \ge h \end{cases}$$

e quindi

$$E_z = \begin{cases} \frac{1}{2\epsilon_0 \epsilon_r} \left(\sigma \frac{z}{|z|} + 2\rho z \right), & \text{per } |z| < h \\ \frac{\sigma + 2\rho h}{2\epsilon_0} \frac{z}{|z|}, & \text{per } |z| \ge h \end{cases}$$

Nei punti indicati il campo vale

$$E_z(z_1) = \frac{\sigma + 2\rho z_1}{2\epsilon_0 \epsilon_r} = 43 \,\text{kV/m}$$

$$E_z(z_2) = \frac{\sigma + 2\rho h}{2\epsilon_0} = 157 \,\mathrm{kV/m}$$

b)

La differenza di potenziale vale

$$\Delta V = -\int_{z_2}^{z_1} \mathbf{E} \cdot d\ell = + \int_{z_1}^{z_2} E_z dz' = \frac{1}{2\epsilon_0} \left(\int_{z_1}^h \frac{1}{\epsilon_r} (\sigma + 2\rho z') dz' + \int_h^{z_2} (\sigma + 2\rho h) dz' \right)$$

$$= \frac{1}{2\epsilon_0} \left(\frac{\sigma(h - z_1)}{\epsilon_r} + \frac{\rho(h^2 - z_1^2)}{\epsilon_r} + (\sigma + 2\rho h)(z_2 - h) \right) = 12 \,\text{kV}$$

c)

Le cariche di polarizzazione volumiche possono essere calcolate ricordando che

$$\mathbf{P} = \epsilon_0 \chi \mathbf{E} = \epsilon_0 (\epsilon_r - 1) \frac{\mathbf{D}}{\epsilon_0 \epsilon_r} = \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \mathbf{D}$$

е

$$\rho_v = -\nabla \cdot \mathbf{P} = -\frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \nabla \cdot \mathbf{D} = -\frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \rho = -2.4 \times 10^{-6} \,\mathrm{C/m}^3$$

d)

Le cariche di polarizzazione di superficie valgono

$$\sigma_p = \mathbf{P} \cdot \hat{\mathbf{n}}$$

dove $\hat{\mathbf{n}}$ è il versore normale uscente dal dielettrico. Usando $\mathbf{P} = \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \mathbf{D}$, si ha, per la superficie a contatto con la lastra

$$\sigma_{p1} = -\frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \frac{\sigma}{2} = -4.5 \times 10^{-7} \,\mathrm{C/m}^2$$

Per la superficie a contatto con il vuoto

$$\sigma_{p2} = +\frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \frac{\sigma + 2\rho h}{2} = 8.3 \times 10^{-7} \,\mathrm{C/m}^2$$

e)

La densità di energia elettrostatica e vale

$$u_{\rm es} = \frac{DE}{2} = \frac{D^2}{2\epsilon_0 \epsilon_r}$$

da calcolare per $z=z_1.$ Dato che $D(z_1)=\sigma/2+\rho z_1,$ si ha

$$u_{\rm es} = \frac{(\sigma/2 + \rho z_1)^2}{2\epsilon_0 \epsilon_r} = 0.020 \,\mathrm{J/m}^3$$