

Risolvere i due esercizi proposti: tempo massimo 2.5 ore.

**Esercizio 1**

In una sferetta di massa  $m = 10 \text{ g}$  e di raggio  $R = 1.0 \text{ cm}$  è distribuita una carica elettrica con densità  $\rho = a \cos \alpha / r^2$  dove  $\alpha$  è l'angolo rispetto all'asse di simmetria della distribuzione sferica.

- a) Sapendo che la carica totale positiva è  $Q = 1.0 \text{ nC}$ , si determini  $a$ ;
- b) si calcoli poi il momento di dipolo elettrico della sferetta.

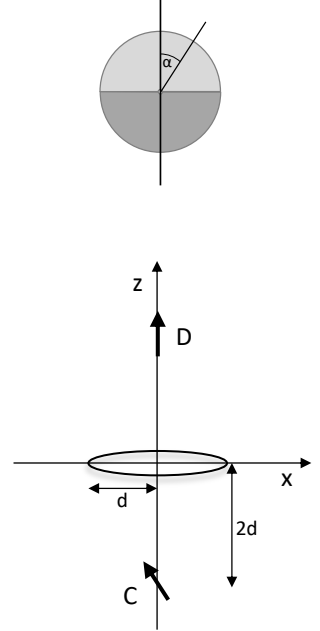
La sferetta viene inizialmente vincolata con il suo centro sull'asse  $z$  in posizione  $C$  a  $z_0 = -2d$ , con  $d = 20 \text{ cm}$ , nel campo formato da un anello carico negativamente, di carica totale  $q = -10 \text{ nC}$ , di raggio  $d$ , centrato sull'asse  $z$ , giacente sul piano  $(x, y)$ .

- c) Si determini il periodo delle piccole oscillazioni della sferetta se il suo asse viene allontanato di un piccolo angolo  $\theta$  dalla direzione dell'asse  $z$  sapendo che il momento d'inerzia rispetto ad un asse passante per il centro e ortogonale a quello di simmetria è  $I = 4.0 \text{ g cm}^2$ ;
- d) si determini la velocità finale (a distanza infinita) della sferetta se, orientata col dipolo nella direzione  $\hat{z}$ , viene lasciata libera di muoversi da ferma (lungo l'asse  $z$ ) dalla posizione  $D$  a  $z = 2d$ .

- *Addendum non nel compito:*

*Si determini in quali punti dell'asse  $z$  la forza sul dipolo è nulla.*

*Si dica dove la forza è positiva e dove è negativa e si dia una spiegazione.*

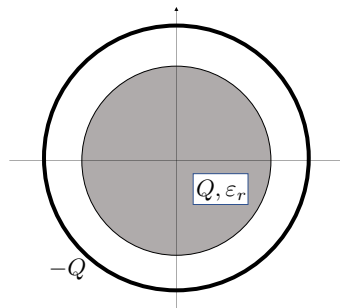


**Esercizio 2**

Una sfera di materiale dielettrico, con costante dielettrica relativa  $\epsilon_r = 1.5$  e raggio  $R_1 = 9.0 \text{ cm}$ , è caricata internamente con una carica totale  $Q = 2.5 \text{ nC}$ , distribuita in modo uniforme in tutto il volume occupato dalla sfera. Esternamente alla sfera, è presente un guscio sferico conduttore, di raggio  $R_2 = 12 \text{ cm}$  su cui è disposta la carica  $Q_2 = -Q$ . Il guscio è concentrico alla sfera.

Determinare:

- a) l'andamento del vettore polarizzazione  $\vec{P}$  all'interno della sfera;
- b) le cariche di polarizzazione  $\rho_p$  e  $\sigma_p$  nel sistema, con i loro valori numerici, e il valore totale della carica di polarizzazione  $Q_p$ ;
- c) l'andamento del campo elettrostatico in tutto lo spazio;
- d) l'andamento del potenziale elettrostatico in tutto lo spazio, calcolando il valore  $V_0$  del potenziale nel centro della sfera.



### Soluzione 1

a) Le cariche positive e negativa sono distribuite in modo simmetrico rispetto al piano equatoriale della sferetta. Sono quindi uguali ed opposte. Integrando la distribuzione di carica nell'emisfero positivo si trova:

$$Q = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} \rho r^2 dr d\varphi \sin \alpha d\alpha = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} \frac{a}{r^2} \cos \alpha r^2 dr d\varphi \sin \alpha d\alpha$$
$$Q = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^1 a \cos \alpha dr d\varphi d \cos \alpha = aR2\pi \frac{Q}{2} = \pi aR \quad a = \frac{Q}{\pi R} = 31.8 \text{ nC/m}$$

b) La distribuzione di carica è simmetrica rispetto all'asse della sferetta perpendicolare al piano che divide le cariche di segno opposto, quindi l'unica componente del momento di dipolo non nulla è nella direzione di quest'asse.

$$p = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_{-1}^1 \frac{Q}{\pi R} \frac{\cos \alpha}{r^2} (r \cos \alpha) r^2 dr d\varphi d \cos \alpha = \frac{Q}{\pi R} \frac{1}{2} R^2 2\pi \frac{2}{3} = \frac{2}{3} QR = 6.67 \cdot 10^{-12} \text{ C m}$$

c) Il momento meccanico agente su un dipolo  $\vec{p}$  in un campo elettrico  $\vec{E}$  è  $\vec{M} = \vec{p} \times \vec{E}$ .

Sull'asse  $z$  il campo elettrico generato dall'anello carico negativamente ha la sola componente  $z$ . Componendo i campi, si trova facilmente:

$$E(z) = -\frac{|q|}{4\pi\epsilon_0} \frac{z}{[z^2 + d^2]^{\frac{3}{2}}}$$

e questo in  $z = -2d$  vale:

$$E(-2d) = \frac{|q|}{2\pi\epsilon_0 5^{\frac{3}{2}}} \frac{1}{d^2} = 400 \text{ V/m}$$

Se  $\theta$  è l'angolo tra il dipolo e quest'asse, il periodo delle piccole oscillazioni si trova dalla seconda equazione cardinale:

$$I \frac{d^2\theta}{dt^2} = -pE \sin \theta \quad \text{e per piccole oscillazioni:} \quad I \frac{d^2\theta}{dt^2} + pE\theta = 0$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{3I}{2QRE}} = 2\pi d \sqrt{\frac{3 \cdot 5^{\frac{3}{2}} \pi \epsilon_0 I}{|q|QR}} = 77 \text{ s}$$

d) Ponendolo in  $z = 2d$  il dipolo sente una forza positiva e la sua energia cinetica finale è:

$$\frac{1}{2}mv^2 = U(z = 2d) - U(z = \infty) = -pE_z(2d) = \frac{p|q|}{2\pi\epsilon_0 5^{\frac{3}{2}}} \frac{1}{d^2}$$

$$v = \frac{1}{d} \sqrt{\frac{2}{3 \cdot 5^{\frac{3}{2}}} \frac{|q|QR}{\pi\epsilon_0 m}} = 73.2 \cdot 10^{-5} \text{ m/s}$$

La forza agente sul dipolo è:

$$\vec{F} = (\vec{p} \cdot \vec{\nabla}) \vec{E} \quad \rightarrow \quad F_z = p \frac{\partial}{\partial z} E_z = -\frac{p|q|}{4\pi\epsilon_0} \frac{d^2 - 2z^2}{[z^2 + d^2]^{\frac{5}{2}}} = -\frac{|q|QR}{6\pi\epsilon_0} \frac{d^2 - 2z^2}{[z^2 + d^2]^{\frac{5}{2}}}$$

questa è positiva per  $|z| > d/\sqrt{2}$ , è negativa per  $|z| < d/\sqrt{2}$  e si annulla in  $z = \pm d/\sqrt{2}$ : la forza sul dipolo non dipende dal campo elettrico ma dal gradiente del campo elettrico!

## Soluzione 2

a)

Sulla sfera è disposta una densità di carica localizzata

$$\rho = \frac{3Q}{4\pi R_1^3}$$

Si ha:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho$$

Applicando il teorema di Gauss al campo  $\vec{D}$ , ricaviamo

$$\vec{D} = \frac{\rho}{3} \vec{r}$$

da cui

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\varepsilon_0 \varepsilon_r} = \frac{\rho}{3\varepsilon_0 \varepsilon_r} \vec{r}$$

Il vettore  $\vec{P}$  può essere calcolato come:

$$\vec{P} = \varepsilon_0 \chi \vec{E}$$

dove  $\chi = \varepsilon_r - 1$  quindi

$$\vec{P} = \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \frac{\rho}{3} \vec{r}$$

Esplicitando in funzione dei dati:

$$\vec{P} = \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \frac{Q}{4\pi R_1^3} \vec{r}$$

Alternativamente, dalle definizioni  $\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} - \vec{P}$  possiamo calcolare

$$\vec{P} = \vec{D} - \varepsilon_0 \vec{E}$$

giungendo allo stesso risultato.

b) le cariche di polarizzazione volumiche  $\rho_p$  si possono calcolare ricordando che:

$$\rho_p = -\vec{\nabla} \cdot \vec{P} = -\vec{\nabla} \cdot (\varepsilon_0 \chi \vec{E}) = -\vec{\nabla} \cdot \left( \varepsilon_0 \chi \frac{\vec{D}}{\varepsilon_0 \varepsilon_r} \right) = -\frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \vec{\nabla} \cdot \vec{D}$$

Ricordando che  $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho$ , si ha

$$\rho_p = -\frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \rho = -\frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \frac{3Q}{4\pi R_1^3} = -273 \text{ nC/m}^3$$

Alternativamente, è possibile calcolare  $\vec{\nabla} \cdot \vec{D}$  esplicitamente, in coordinate sferiche:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 D_r) = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{\rho}{3} r \right) = \rho$$

Le cariche di polarizzazione superficiali possono essere calcolate come:

$$\sigma_p = \vec{P} \cdot \hat{n} = P(R_1) = \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \frac{Q}{4\pi R_1^2} = 8.2 \text{ nC/m}^2$$

. La carica totale di polarizzazione  $Q_p$  vale

$$Q_p = \frac{4\pi R_1^3}{3} \rho_p + 4\pi R_1^2 \sigma_p = -\frac{4\pi R_1^3}{3} \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \frac{3Q}{4\pi R_1^3} + 4\pi R_1^2 \frac{\varepsilon_r - 1}{\varepsilon_r} \frac{Q}{4\pi R_1^2} = 0$$

c)

Il campo elettrico nella sfera è già stato calcolato nella risposta alla domanda (a); il campo elettrico all'esterno del guscio è nullo, in quanto la carica totale contenuta in una sfera di raggio  $r > R_3$  è nulla; per il teorema di Gauss, il campo tra sfera è

guscio è equivalente al campo generato dalla carica  $Q$  posta nell'origine.

Quindi il campo elettrico vale:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \begin{cases} \frac{\rho}{3\varepsilon_0\varepsilon_r}\vec{r} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon_r}\frac{Q}{R_1^3}\vec{r} & \text{per } r < R_1 \\ \frac{1}{4\pi\varepsilon_0}\frac{Q}{r^3}\vec{r} & \text{per } R_1 \leq r < R_2 \\ 0 & \text{per } r \geq R_2 \end{cases}$$

d)

Il potenziale in un punto generico  $r$  rispetto all'infinito vale:

$$V(r) = - \int_{\infty}^r \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = + \int_r^{\infty} E_r(r')dr'$$

Quindi, all'esterno della sfera:

$$V(r) = \begin{cases} 0 & \text{per } r \geq R_3 \\ \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{1}{r} - \frac{1}{R_2} \right) & \text{per } R_1 < r < R_2 \\ \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) & \text{per } r = R_1 \end{cases}$$

mentre nel tratto interno alla sfera,

$$V(r) = \int_r^{R_1} E_r(r')dr' + V(R_1) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon_r} \frac{Q}{R_1^3} \int_r^{R_1} r' dr' + V(R_1) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0\varepsilon_r} \frac{Q}{R_1^3} \frac{R_1^2 - r^2}{2} + V(R_1)$$

da cui

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{1}{2\varepsilon_r R_1} - \frac{r^2}{2\varepsilon_r R_1^3} + \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) \quad \text{per } r < R_1$$

Al centro della sfera:

$$V_0 = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0} \left( \frac{1}{2\varepsilon_r R_1} + \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) = 146 \text{ V}$$