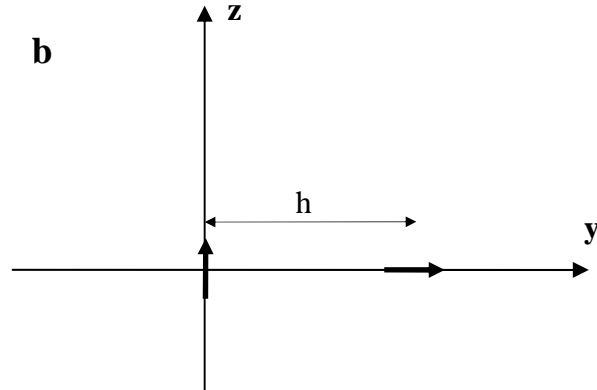
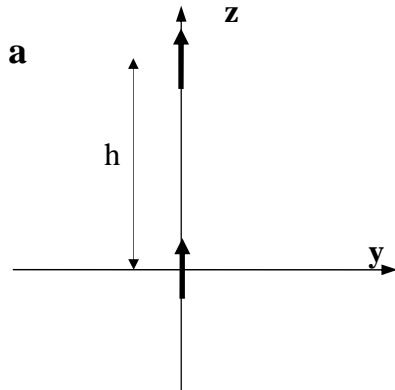


Prova scritta del 3 febbraio 2011

Prof. Carlo Cosmelli

Esercizio n.1 [10 punti]

Due dipoli elettrici uguali $|\mathbf{p}|=qd$ di piccole dimensioni sono posti paralleli e sullo stesso asse a distanza h (vedi schema a).



1) Determinare la forza con cui attraggono supponendo $h \gg d$. [4,5 punti]

2) Se invece sono posti alla stessa distanza, ma con le direzioni ortogonali (vedi schema b), quale è il momento della forza che si esercita tra di loro? [5,5 punti]

Dati: $|\mathbf{p}| = 10^{-10} \text{ C}\cdot\text{m}$, $h = 1\text{cm}$.

Soluzione

1) Scegliamo un sistema di coordinate con l'origine sul centro del primo dipolo e con l'asse \mathbf{z} diretto come l'asse dei dipoli. Il potenziale di un dipolo, a grande distanza dal centro, scritto in coordinate polari (r, θ, φ) , vale:

$$V(\vec{r}) = k \cdot \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^2} = k \frac{p \cos \theta}{r^2} \quad , \text{dove} \quad k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

Il campo elettrico, che sull'asse \mathbf{z} avrà la sola componente $\mathbf{E}_z \neq \mathbf{0}$, sarà $E_r = E_z = -\frac{\partial V}{\partial r} = k \frac{2p \cos \theta}{r^3}$, le altre componenti essendo nulle.

Lungo l'asse \mathbf{z} si ha $\theta=0$, quindi $\mathbf{E}_z = 2k\mathbf{p}/z^3$ e la forza sul dipolo \mathbf{p} sarà:

$$\vec{F} = \nabla(\vec{E} \cdot \vec{p}) \quad \text{quindi} \quad F_z = \frac{\partial(\vec{E} \cdot \vec{p})}{\partial z} = \frac{\partial}{\partial z} \left(\frac{2kp^2}{z^3} \right) = -6k \frac{p^2}{z^4} = -\frac{3}{2\pi\epsilon_0} \frac{p^2}{h^4}$$

Soluzione alternativa: si può calcolare la forza sul dipolo come somma delle due forze sulle due cariche $+q$ e $-q$ che compongono il dipolo, poste a distanza d , nell'approssimazione $d \ll h$:

$$F_z = F_- + F_+ = -q \cdot E(r - d/2) + q \cdot E(r + d/2) = 2kpq \left[\frac{1}{(r + d/2)^3} - \frac{1}{(r - d/2)^3} \right] \cong$$

$$= \frac{2kpq}{r^3} [(1 - 3d/2r) - (1 + 3d/2r)] = \frac{2kpq}{r^3} \cdot \frac{-3d}{r} = -6k \frac{p^2}{r^4}$$

Numericamente risulta:

$$F_z = - \frac{3p^2}{2\pi\epsilon_0 h^4} \frac{3 \cdot 10^{-20}}{2 \cdot \pi \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} \cdot (10^{-2})^4} = 0,054 \text{ N}$$

2) Se i due dipoli sono ortogonali, assunto come asse delle y l'asse lungo cui sono disposti i loro centri, il primo dipolo genera un campo su tale asse, quindi in $z=x=0$:

$$\vec{E}(\mathbf{0}, y, \mathbf{0}) = E_z(y) = -kp \frac{\hat{z}}{y^3}$$

che quindi produce un momento sul secondo dipolo pari a:

$$\vec{M} = \vec{p} \times \vec{E} = p\hat{y} \times \left(-\frac{kp}{y^3} \right) \hat{z} = -k \frac{p^2}{y^3} \hat{x}$$

Quindi :

$$|\vec{M}| = k \frac{p^2}{h^3} \hat{x} = \frac{10^{-20}}{4\pi\epsilon_0 (10^{-2})^3} = 9 \cdot 10^{-5} \text{ Nm}$$

Esercizio n.2 [7 punti]

Una lastra di Rame, in cui il numero di elettroni liberi nell'unità di volume vale n , genera un campo elettrico vicino alla sua superficie di intensità pari a E_0 . Determinare lo spessore dello strato di elettroni necessario a generare un tale campo.

[Dati: $n=8,5 \cdot 10^{28}$ elettroni/ m^3 ; $E_0=10^7$ V/m]

Soluzione

La densità di carica di volume degli elettroni liberi vale:

$$\rho = n \cdot e = 1,36 \cdot 10^{10} \text{ C/m}^3$$

In realtà una densità di carica superficiale σ , idealmente di spessore nullo, può essere sempre descritta da una densità di carica di volume ρ con un "piccolo" spessore t .

$$dq = \sigma \cdot ds = \rho \cdot t \cdot ds \quad ; \quad \text{quindi } \sigma = \rho \cdot t$$

Il relativo campo elettrico superficiale sarà quindi, utilizzando il teorema di Coulomb:

$$E_0 = \frac{\sigma}{\epsilon_0} = \frac{\rho \cdot t}{\epsilon_0}$$

da cui si può calcolare il valore di t :

$$t = \frac{E_0 \cdot \epsilon_0}{\rho} = \frac{10^7 \cdot 8,85 \cdot 10^{-12}}{1,36 \cdot 10^{10}} = 6,5 \cdot 10^{-15} \text{ m}$$

Esercizio n.3 [13 punti]

In un piano orizzontale sono poste due guide rigide conduttrici parallele e infinite collegate ad un estremo da un elemento conduttore di lunghezza L . Sopra queste guide è poggiata una sbarretta conduttrice rigida, di massa m , libera di muoversi in direzione perpendicolare alle guide. Si supponga che l'origine O del sistema di riferimento sia posto nel punto dove le due guide sono in contatto (vedi figura). Tutto il sistema è immerso in un campo magnetico costante non uniforme $\vec{B} = b \cdot x \hat{z}$, perpendicolare quindi al piano orizzontale.

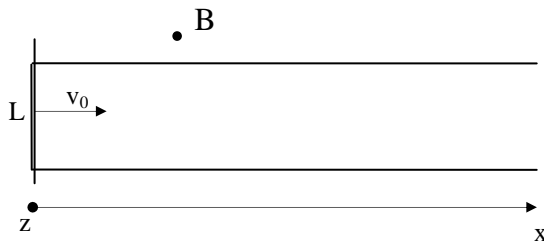
Sia la sbarretta mobile che il tratto che unisce le due guide hanno resistenza trascurabile, mentre le due guide hanno una resistenza λ per unità di lunghezza variabile: $\lambda(x) = \rho \cdot x$.

All'istante $t=0$ la sbarretta si trova nella posizione $x=0$, e possiede una velocità $\vec{v} = v_0 \cdot \hat{x}$.

a) Scrivere l'andamento della velocità della sbarretta in funzione del tempo, e di calcolarne il valore al tempo $t^*=5$ s. [10 punti]

b) Calcolare l'energia dissipata per effetto Joule dopo un tempo t molto maggiore di t^* . [3 punti]

Dati: $L = 10$ cm ; $m = 10$ g ; $v_0 = 4,1$ cm/s ; $b = 1$ T/m ; $\rho = 10$ Ω/m^2



Soluzione

La sbarretta mobile è immersa in un campo magnetico B , essendo in moto il flusso di B attraverso la superficie individuata dalla sbarretta e dalle guide varierà, generando quindi una f.e.m. indotta f , e una corrente i , che dipenderanno dalla posizione x della sbarretta:

$$f_{em}(x) = -\frac{d\phi(B)}{dt} = -\frac{d}{dt}(b \cdot x \cdot L \cdot x) = -\frac{d}{dt}(bLx^2) = -2bL \cdot x \frac{dx}{dt}$$

$$i(x) = \frac{f_{em}(x)}{R}$$

La Resistenza R di un tratto di guida lungo x sarà:

$$dR = \lambda(x) \cdot dx = \rho \cdot x \cdot dx \quad \text{da cui} \quad R_1(x) = \frac{1}{2} \rho x^2$$

Per i due tratti della guida la resistenza totale fra 0 e x sarà quindi:

$$R(x) = \rho x^2$$

E la corrente i , nel punto x , sarà:

$$i(x) = \frac{f_{em}(x)}{R(x)} = -2bL \cdot x \frac{dx}{dt} \cdot \frac{1}{\rho x^2}$$

Questa corrente sarà diretta in verso orario in modo da opporsi alla variazione del flusso di B .

La sbarretta mobile sarà quindi sottoposta ad una forza F dovuta all'interazione fra la corrente i che la attraversa e il campo B :

$$\vec{F} = i \vec{L} \times \vec{B} = -2bL \cdot x \frac{dx}{dt} \cdot \frac{1}{\rho x^2} \cdot L \cdot b x \hat{x} = -\frac{2b^2 L^2}{\rho} \frac{dx}{dt} \hat{x}$$

La forza sarà diretta in verso contrario alla velocità iniziale v_0 .

L'equazione del moto sarà:

$$F_x = m a_x \quad \text{quindi} \quad -\frac{2b^2 L^2}{\rho} \frac{dx}{dt} = m \frac{dv}{dt}$$

$$v = -\frac{m \rho}{2b^2 L^2} \cdot \frac{dv}{dt} \quad \text{che, scrivendo} \quad \tau = \frac{m \rho}{2b^2 L^2} \quad \text{diventa}$$

$$\frac{dv}{v} = -\frac{dt}{\tau} \quad \text{da cui :}$$

$$\ln(v(t)/v_0) = -t/\tau \quad \text{e} \quad v(t) = v_0 \cdot e^{-t/\tau}$$

Il tempo caratteristico τ vale:

$$\tau = \frac{m \rho}{2b^2 L^2} = \frac{10^{-2} \cdot 10}{2 \cdot 10^{-2}} = 5 \text{ s}$$

Al tempo $t^* = 5 \text{ s} = \tau$ la velocità iniziale si sarà ridotta di $1/e$ quindi sarà:

$$v(t=\tau) = v_0/e = 4,1/2,72 = 1,5 \text{ cm/s}$$

Dopo un tempo un tempo molto maggiore di $60''$, quindi molto maggiore di 12 costanti di tempo, la velocità sarà praticamente nulla, l'energia dissipata sarà quindi uguale all'energia cinetica iniziale.

$$E_J = E_c(t=0) = \frac{1}{2} m v_0^2 = \frac{1}{2} 10^{-2} \cdot 0,168 = 8,4 \cdot 10^{-4} \text{ J}$$