

Compito scritto di Elettromagnetismo

Proff. S. Giagu, F. Lacava, S. Rahatlou, a.a. 2015/16, 2 Settembre 2016

- tempo massimo a disposizione 4h

Problema 1

Su una sfera isolante cava di raggi interno $R_1 = 3$ cm ed esterno $R_2 = 6$ cm è distribuita carica elettrica con densità $\rho(\theta) = \rho_0 \cos \theta$ essendo θ l'angolo con l'asse di simmetria z della sfera. La carica totale positiva $Q_+ = -Q_-$ è pari a $100 \mu\text{C}$.

Si calcoli:

- il momento di dipolo della distribuzione;
- l'espressione del potenziale elettrico a grande distanza dal centro della calotta;
- il campo elettrico nel punto $P(0, 0, 60 \text{ cm})$.

Problema 2

Un solenoide superconduttore (di resistenza nulla) cilindrico, di altezza $h = 10$ m e di raggio $r = 2.5$ cm, è costruito con $n = 1000$ spire per metro. Il campo B nel solenoide può essere considerato con ottima approssimazione quello di un solenoide infinito. Il solenoide viene acceso con una corrente $i = \alpha t$, con $\alpha = 12$ A/s, fino a raggiungere la corrente di 120 A. All'interno del solenoide è posta una piccola spira quadrata di lato $l = 1.3$ cm e di resistenza $R = 0.004 \Omega$, giacente in un piano ortogonale all'asse del solenoide.

Determinare:

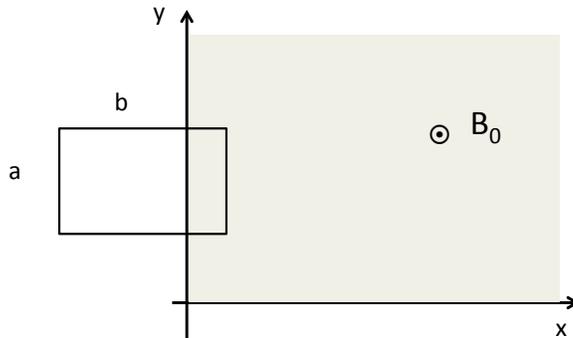
- la f.e.m. del generatore necessaria a fornire la corrente i al solenoide;
- l'energia totale fornita dal generatore;
- la corrente indotta nella spira durante l'accensione del solenoide;
- la carica totale che ha circolato nella spira durante il processo.

NB: L'effetto della piccola spira è trascurabile per i punti (a) e (b).

Problema 3

Una spira rettangolare rigida di lati $a = 20$ cm e $b = 50$ cm, di massa $m = 10$ g e resistenza $R = 20 \Omega$, orientata come in figura, entra nel semispazio $x > 0$ con velocità $\vec{v}_0 = (v_0, 0, 0)$ con $v_0 = 0.5$ m/s dove è presente un campo B uniforme di componenti $(0, 0, B_0 = 1 \text{ T})$. Trascurando l'autoinduzione, si determini:

- come varia nel tempo la sua velocità;
- la velocità finale della spira;
- l'espressione dell'energia dissipata per effetto Joule nella spira confrontandola con la variazione di energia cinetica.



Soluzione Problema 1

a)

Da considerazioni di simmetria, e notando che la densità di carica è negativa per z negative e positiva per z positive, si conclude che il momento di dipolo della distribuzione è orientato nella direzione e nel verso dell'asse z . L'unica componente non nulla è quindi:

$$p_z = 2\pi\rho_0 \int_{R_1}^{R_2} \int_0^\pi r^3 \cos^2 \theta \sin \theta \, dr d\theta = \frac{\pi}{3} \rho_0 (R_2^4 - R_1^4)$$

In cui il valore della costante ρ_0 può essere calcolato integrando la densità di carica su uno dei due emisferi e uguagliando il modulo del risultato a Q_+ . Scegliendo di integrare sull'emisfero superiore, si ha:

$$2\pi\rho_0 \int_{R_1}^{R_2} \int_0^{\pi/2} r^2 \cos \theta \sin \theta \, dr d\theta = \frac{\pi}{3} \rho_0 (R_2^3 - R_1^3) = Q_+$$

da cui si ricava

$$\rho_0 = \frac{3Q_+}{\pi(R_2^3 - R_1^3)} = 5.05 \cdot 10^{-1} \text{ C/m}^3$$

Si ottiene quindi per p_z il valore

$$p_z = 6.43 \cdot 10^{-6} \text{ C m}$$

b)

A distanze dal centro grandi rispetto al raggio esterno della sfera si può ricorrere all'espressione del potenziale in approssimazione di dipolo. Si ottiene quindi

$$V(\vec{r}) = \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{z p_z}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

c)

Il punto $(0,0,60 \text{ cm})$ giace sull'asse z , che è anche l'asse secondo cui è orientato il momento di dipolo del sistema. Per considerazioni di simmetria, lungo tale asse il campo può avere diversa da zero la sola componente lungo z , che è calcolabile in approssimazione di dipolo poiché il punto richiesto si trova a distanza molto maggiore del raggio R_2 della sfera. Si ha quindi

$$\vec{E}(0,0,60 \text{ cm}) = E_z(0,0,60 \text{ cm})\hat{z}$$

In cui E_z vale

$$E_z = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3z^2 - r^2}{r^5} = \frac{p_z}{2\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{(60 \text{ cm})^3} = 5.35 \cdot 10^5 \text{ V/m}$$

Soluzione Problema 2

a)

La variazione della corrente dá origine a una f.e.m. autoindotta nel solenoide che viene compensata dalla f.e.m. del generatore. La f.e.m. f si può calcolare con la legge di Faraday:

$$f = L \frac{di}{dt} = L\alpha \quad (1)$$

dove L è l'induttanza del solenoide data da

$$L = \mu_0 n^2 \pi r^2 h \quad (2)$$

Numericamente: $f = 3.0 \times 10^{-1} \text{ V}$.

b)

L'energia fornita dal generatore è pari all'energia magnetica accumulata nel solenoide (nessuna dissipazione essendo nulla la resistenza) quando circola la corrente $i_f = 120 \text{ A}$.

$$E_{gen} = \frac{1}{2} L i_f^2 = 1.8 \times 10^2 \text{ J}. \quad (3)$$

Lo stesso risultato si ottiene se si integra la potenza $P_{gen} = f \cdot i(t) = L\alpha \cdot \alpha t = L\alpha^2 t$ erogata dal generatore

$$E_{gen} = \int_0^{t_f} P_{gen} dt = \int_0^{t_f} L\alpha^2 t dt = \frac{1}{2} L\alpha^2 t^2 = \frac{1}{2} L i_f^2 \quad (4)$$

c)

Il campo magnetico generato dal solenoide è costante sulla superficie della spira e il coefficiente di mutua induzione è data da

$$M = \frac{\Phi}{i} = \frac{\mu_0 n i l^2}{i} = \mu_0 n l^2 = 2.1 \times 10^{-7} \text{ H}. \quad (5)$$

Avremo quindi:

$$I_i = -\frac{1}{R} \frac{d\Phi}{dt} = -\frac{1}{R} M \frac{di}{dt} = -\frac{M\alpha}{R} = -\frac{\mu_0 n l^2 \alpha}{R} = 0.63 \text{ mA}. \quad (6)$$

d)

La carica totale è data dalla legge di Felici:

$$Q = \frac{\Phi_i - \Phi_f}{R} = \frac{\mu_0 n l^2 i_f}{R} = 6.3 \text{ mC}. \quad (7)$$

Soluzione Problema 3

a)

Quando la spira è entrata di un tratto x nel capo magnetico, il flusso magnetico concatenato è: $\Phi(x) = axB$ e nella spira è presente una f.e.m. f che fa circolare una corrente:

$$i = \frac{f}{R} = -\frac{1}{R} \frac{d\Phi}{dt} = -\frac{aB}{R} \frac{dx}{dt} = -\frac{aBv}{R}$$

Sul tratto verticale del circuito dentro il campo agisce quindi una forza:

$$F = iaB = -\frac{a^2 B^2}{R} v$$

e l'equazione del moto della spira risulta:

$$m \frac{dv}{dt} = -\frac{a^2 B^2}{R} v$$

che integrata per separazione di variabili dà la velocità in funzione del tempo:

$$v(t) = v_0 e^{-\frac{a^2 B^2}{mR} t} = v_0 e^{-\alpha t} \quad \alpha = \frac{a^2 B^2}{mR}$$

Quando il secondo lato verticale entra nel campo B il flusso concatenato rimane costante e la f.e.m. e la corrente si annullano. Come conseguenza nessuna forza agisce sul circuito e la sua velocità rimane costante.

b)

La forza si annulla quando la spira è entrata interamente nel campo B , cioè per un tratto $x = b$. Integrando $\frac{dx}{dt} = v(t)$ si trova che ciò si verifica all'istante t^* pari a:

$$t^* = -\frac{1}{\alpha} \log \left[1 - \frac{b\alpha}{v_0} \right]$$

quando la velocità è:

$$v(t^*) = v_0 \left(1 - \frac{b\alpha}{v_0} \right) = v_0 - \frac{ba^2 B^2}{mR} = 0.4 \text{ m/s}$$

che rimane successivamente costante.

c)

L'energia dissipata per effetto Joule è:

$$U = \int_0^{t^*} i^2 R dt = \int_0^{t^*} \left(\frac{aBv}{R} \right)^2 R dt = \int_0^{t^*} \left(\frac{a^2 B^2 v_0^2}{R} \right) e^{-2\alpha t} dt$$
$$U = \left(\frac{a^2 B^2 v_0^2}{R} \right) \frac{1}{2\alpha} \left(1 - e^{-2\alpha t^*} \right) = \frac{1}{2} m v_0^2 \left(1 - e^{-2\alpha t^*} \right) = \frac{1}{2} m v_0^2 \left[2 \frac{b\alpha}{v_0} - \left(\frac{b\alpha}{v_0} \right)^2 \right]$$

La diminuzione di energia cinetica è:

$$\frac{1}{2} m v_0^2 - \frac{1}{2} m v(t^*)^2 = \frac{1}{2} m v_0^2 \left[1 - e^{-2\alpha t^*} \right] = 0.45 \text{ mJ}$$

pari all'energia dissipata nella spira resistiva trovata sopra. Questa diminuzione può anche confrontarsi con l'energia cinetica iniziale pari a 1.25 mJ.