

Prova scritta d'esame di Elettromagnetismo

7 Febbraio 2012

Proff. F. Lacava, F. Ricci, D. Trevese

Elettromagnetismo 10 o 12 crediti: esercizi 1, 2, 4 tempo 3 h;

Elettromagnetismo 5 crediti: esercizi 3, 4 tempo 2 h;

Elettricità e Magnetismo 5 crediti: esercizi 1, 2, tempo 2 h;

ESERCIZIO 1

Su una sfera di raggio $R = 3.0$ mm, di materiale isolante è distribuita una densità superficiale di carica $\sigma(\theta, \phi) = a + b \cos \theta$ dove θ, ϕ sono le coordinate sferiche con origine nel centro della sfera e angolo θ riferito all'asse z , $0 \leq \theta \leq \pi$, $0 \leq \phi < 2\pi$, $a = 2.0 \cdot 10^{-8} \text{ Cm}^{-2}$, $b = 6.0 \cdot 10^{-8} \text{ Cm}^{-2}$. Un elettrone è posto nella posizione $\vec{d} = (0.3 \text{ m}, 0, 0)$. Si calcoli:

- la carica totale q della sfera;
- le componenti del vettore momento di dipolo \vec{p} ;
- le componenti della forza agente sull'elettrone ($e = -1.6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$).

ESERCIZIO 2

Sia data una superficie di separazione tra due mezzi di costante dielettrica relativa, rispettivamente, $\epsilon_{r1} = 2.3$ e $\epsilon_{r2} = 1.4$. Il modulo del campo in prossimità della superficie nella regione 1 è $E_1 = 10 \text{ V/cm}$ e il campo forma un angolo $\theta = 30^\circ$ con la normale alla superficie.

- Si calcoli il campo \vec{E}_2 nella regione 2, in prossimità della superficie. Si supponga ora che sulla superficie di separazione dei due mezzi sia aggiunta una densità di carica localizzata con densità superficiale uniforme $\sigma_l = 1 \cdot 10^{-8} \text{ Cm}^{-2}$.
- Nell'ipotesi che il campo \vec{E}_1 non sia cambiato, si calcoli il campo nella regione 2 in questa nuova condizione.

ESERCIZIO 3

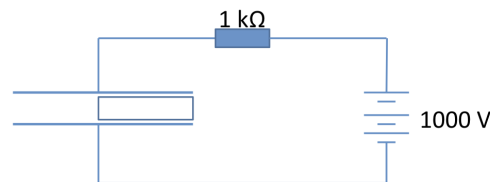
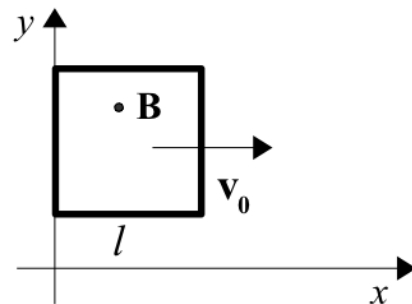
Una spira quadrata di lato $l = 25 \text{ cm}$, massa $m = 18 \text{ g}$, resistenza $R = 10^{-2} \Omega$, viene lanciata in modo che si trovi all'istante $t = 0$ nella posizione in figura con una velocità $v_0 = 5 \text{ m/s}$, in una zona dove è presente un campo d'induzione magnetica \vec{B} diretto lungo z , il cui modulo aumenta linearmente con x : $B = a x$, con $a = 0.3 \text{ T/m}$. Si chiede di calcolare:

- l'equazione del moto della spira all'interno della regione $x > 0$;
- la carica spostata nell'intervallo di tempo $t = (0, \infty)$;
- la forza che occorrerebbe per mantenere la spira in moto a velocità costante v_0 , una volta entrata nella zona del campo B .

ESERCIZIO 4

Un condensatore piano, inizialmente scarico, ha le armature circolari di raggio $r = 5 \text{ cm}$ poste alla distanza $d = 1.2 \text{ cm}$. Esso viene collegato attraverso una resistenza $R = 1 \text{ k}\Omega$ ad un generatore di tensione $F = 1000 \text{ V}$.

- Calcolare il campo magnetico al suo interno in funzione della distanza dall'asse del condensatore e del tempo.
- Una spira rettangolare di lati $a = 1 \text{ cm}$ e $b = 5 \text{ cm}$ è posizionata al suo interno come in figura ed ha resistenza $\rho = 10 \Omega$. Calcolare la massima forza elettromotrice indotta nella spira mentre il condensatore si carica.
- Calcolare l'energia dissipata nella spira, durante l'intero processo di carica del condensatore.



Soluzioni della prova scritta

Esercizio 1

a)

Integriamo la densità di carica superficiale σ su tutta la sfera:

$$q = R^2 \int_S \sigma dS = R^2 \int_0^{2\pi} \int_0^\pi (a + b \cos\theta) \sin\theta d\theta d\phi = 4\pi R^2 a = 2.3 \cdot 10^{-12} \text{ C}$$

b)

Applichiamo la definizione di momento di dipolo per una distribuzione continua di carica:

$$\vec{p} = R^2 \int_S \vec{R} \sigma dS$$

essendo $\vec{R} = (R, R \cos\phi \sin\theta, R \sin\phi \sin\theta)$ Calcolando le tre componenti si trova

$$p_x = p_y = 0 \quad , \quad p_z = \frac{4\pi}{3} R^3 b = 6.8 \cdot 10^{-15} \text{ Cm}$$

c) La forza che agisce sull'elettrone è

$$\vec{F} = -e \vec{E}_{tot}$$

dove \vec{E}_{tot} è esprimibile tramite lo sviluppo in multipoli del campo come la somma del campo della carica puntiforme q posta al centro della sfera \vec{E}_q e del campo del dipolo \vec{E}_p ambedue calcolati in d . Poichè si ha

$$E_{q_x} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{d^2} ; \quad E_{q_y} = E_{q_z} = 0$$

$$E_{p_x} = E_{p_y} = 0; \quad E_{p_z} = -\frac{p_z}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{d^3}$$

ne segue che

$$F_x = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{eq}{d^2} = 0,62 \text{ N} ; \quad F_y = 0; \quad F_z = -\frac{e p_z}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{d^3} = 6.2 \cdot 10^{-3} \text{ N}$$

Esercizio 2

a)

Supponendo che il mezzo sia lineare, omogeneo e isotropo, abbiamo che

$$\vec{D}_1 = \epsilon_o \epsilon_{r1} \vec{E}_1 \quad , \quad \vec{D}_2 = \epsilon_o \epsilon_{r2} \vec{E}_2$$

In assenza di cariche libere sulla superficie, si conserva la componente normale di \vec{D} , quindi

$$\epsilon_{r1} E_{1n} = \epsilon_{r2} E_{2n}$$

e la componente tangente all superficie di \vec{E}

$$E_{1t} = E_{2t}^*$$

dove gli indici n e t indicano le componenti tangenti e normali alla superficie di separazione dei campi \vec{E} e \vec{D} . In particolare si ha:

$$E_{1t} = E_1 \sin\theta = 500 \text{ Vm}^{-1} \quad E_{1n} = E_1 \cos\theta = 866 \text{ Vm}^{-1}$$

segue che

$$E_{2t} = 500 \text{ Vm}^{-1} \quad E_{2n} = \frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}} E_{1n} = 1.47 \text{ kVm}^{-1}$$

ovvero

$$E_2 = 1548 \text{ Vm}^{-1} \quad \alpha = \arctang \frac{E_{2n}}{E_{2t}} = 1.24 \text{ rad}$$

b)

In presenza di cariche libere sulla superficie la relazione di conservazione della componente normale alla superficie del vettore \vec{D} non è più verificata. Applicando il teorema di Gauss ad una porzione unitaria di superficie si avrà quindi:

$$\epsilon_{r2} E_{2n}^* - \epsilon_{r1} E_{1n} = \frac{\sigma_l}{\epsilon_0}$$

e per la conservatività del campo elettrico

$$E_{1t} = E_{2t}^* = 500 \text{ Vm}^{-1}$$

Sulla base della prima equazione deduciamo:

$$E_{2n}^* = \frac{\sigma_l}{\epsilon_0 \epsilon_{r2}} + \frac{\epsilon_{r1}}{\epsilon_{r2}} E_{1n} = 1.63 \text{ kVm}^{-1}$$

Da queste relazioni si ricava poi $E_2^* = 1.84 \text{ kVm}^{-1}$ e $\alpha^* = 1.27 \text{ rad}$.

Esercizio 3

a)

La forza di Lorentz per unità di carica è diretta nel verso negativo dell'asse y in figura ed è equilibrata dal campo elettrico solo nei lati della spira paralleli all'asse y stesso. Quando la spira si trova tra x e $x+l$, poiché il campo aumenta di intensità con x , la corrente scorre in senso orario in modo da opporsi all'aumento del flusso del campo attraverso la spira. La forza elettromotrice totale è:

$$B(x+l) - Bx = al^2v$$

dove v è la velocità della spira all'istante in cui si trova tra x e $x+l$. ne segue che la corrente nella spira è

$$I = \frac{a l^2 v}{R}$$

La risultante della forza di Lorentz agente complessivamente sulla spira è diretta lungo x nel verso che si oppone al moto della spira:

$$F = I[B(x+l) - B(x)]l = I a l^2 = \frac{a^2}{R} v l^4$$

Applicando l'equazione della dinamica $\vec{F} = m\vec{a}$ si ha:

$$\frac{dv}{dt} = -\frac{a^2 l^4}{mR} v = -\frac{v}{\tau}$$

che ammette come soluzione

$$v(t) = v_0 \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

con

$$\tau = \frac{mR}{a^2 l^4} = 0.5 \text{ s}$$

b) La carica spostata è

$$\int_0^\infty I dt = \int_0^\infty \frac{a l^2 v_0}{R} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) dt = \frac{m v_0}{a^2 l^2} = 4.8 \text{ C}$$

c)

Se esiste una forza meccanica aggiuntiva che mantiene la spira in moto, l'equazione del moto cambia:

$$\frac{dv}{dt} = \frac{F_{ext}}{m} - \frac{a^2 l^4}{mR} v$$

Per ottenere un $v(t) = \text{costante} = v_0$ ovvero $\frac{dv}{dt} = 0$ dall'equazione scritta sopra si deduce:

$$F_{ext} = \frac{a^2 l^4}{R} v_0 = 0,17 \text{ N}$$

Esercizio 4

a) Il condensatore ha una capacità

$$C = \epsilon_o \frac{\pi r^2}{d} = 5.79 \text{ pF}$$

Il campo elettrico all'interno del condensatore nella fase di carica del circuito RC è dato da

$$E(t) = \frac{V_c(t)}{d} = \frac{F}{d} \left(1 - \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \right)$$

dove $\tau = RC = 5.79 \text{ ns}$. La corrente di spostamento è

$$J = \epsilon_o \frac{\partial E}{\partial t} = \epsilon_o \frac{F}{d\tau} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

Consideriamo un circonferenza di raggio x all'interno del condensatore centrata sul suo asse e applichiamo il teorema della circuitazione. Poiché il problema ha una tipica simmetria cilindrica, otteniamo:

$$B2\pi x = \mu_o \pi x^2 \epsilon_o \frac{F}{d\tau} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

da cui ricaviamo

$$B = x \mu_o \epsilon_o \frac{F}{2d\tau} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

b)

Essendo B perpendicolare al piano della spira rettangolare, la forza elettromotrice indotta f_i è immediatamente calcolabile come

$$f_i = -\frac{d}{dt} \left[a \int_0^b x \mu_o \epsilon_o \frac{F}{2d\tau} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) dx \right] = -\mu_o \epsilon_o \frac{b^2 a F}{4d\tau^2} \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right)$$

Ne segue che il valore della forza elettromotrice massima $f_i^{(max)}$ è:

$$f_i^{(max)} = \frac{1}{c^2} \left(\frac{b}{\tau} \right)^2 \frac{a}{4d} F = 173 \text{ } \mu V$$

avendo indicato con $c = 2.998 \cdot 10^8 \text{ ms}^{-1}$ la velocità della luce nel vuoto.

c)

L'energia dissipata \mathcal{E}_Γ si ottiene calcolando il seguente integrale:

$$\mathcal{E}_\Gamma = \frac{1}{\rho} \int_0^\infty f_i^2(t) dt = f_i^{(max)2} \frac{\tau}{2\rho} = 8.66 \cdot 10^{-18} \text{ J}$$