- recupero prima prova di esonero: problema 1 con domanda d); tempo a disposizione 1.5h;
- recupero seconda prova di esonero: problema 3 con domande c) e d); tempo a disposizione 1.5h;
- compito scritto: problemi 1, 2 e 3; tempo massimo a disposizione 4h;

Problema 1

Tre conduttori sferici concentrici hanno raggi $r_1 = 2$ cm, $r_2 = 4$ cm, $r_3 = 5$ cm. Sul conduttore più interno viene posta una carica Q = 1 nC. Si calcoli:

- a) il potenziale del conduttore più interno e la d.d.p. tra i due più esterni. Lo spazio tra i due conduttori più esterni viene riempito con un liquido con costante dielettrica relativa $\epsilon_r=3.5$. Si determini:
- b) il potenziale del conduttore più interno e la d.d.p. tra i due conduttori più esterni,
- c) la variazione di energia elettrostatica per effetto dell'inserimento del liquido dielettrico.

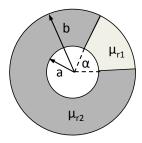
Solo per il recupero dell'esonero 1 si risolva anche il seguente quesito:

d) le densità di carica di polarizzazione presenti nel dielettrico,

Problema 2

Due superfici cilindriche di lunghezza praticamente infinita e con raggi a=1 cm e b=3 cm, hanno come asse comune l'asse z. Su di esse, parallelamente all'asse del sistema e distribuite uniformemente sulle due superfici, scorrono due correnti uguali I = 62 A con direzioni opposte. Quella interna nella direzione positiva dell'asse z. Tra le due superfici, per un angolo $\alpha=\pi/2$ intorno all'asse è posto un materiale con permeabilità magnetica relativa $\mu_{r1}=10$ e per un angolo $(2\pi-\alpha)$ un materiale di permeabilità magnetica relativa $\mu_{r2}=100$ come mostrato in figura. Assumendo che le linee di forza del campo magnetico siano delle circonferenze intorno all'asse z, si determinino:

- a) le espressioni del campo magnetico nei due mezzi tra le superfici cilindriche;
- b) le espressioni delle intensità di magnetizzazione;
- c) i valori delle correnti di magnetizzazione presenti sulle superfici interne ed esterne dei due mezzi.



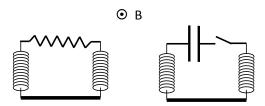
Problema 3

Un circuito elettrico è composto da una sbarretta di lunghezza l=0.2 m e di resistenza R=10 Ω . La sbarretta è mantenuta ferma ed è collegata da due molle conduttrici uguali, di costate elastica k=0.1 N/m, a un'asticella conduttrice, anch'essa di lunghezza l e di massa m=20 g, parallela alla sbarretta resistiva (si veda la figura). Un campo B=1 T è perpendicolare al piano orizzontale, privo di attrito, sul quale è posto il circuito. Al tempo t=0 l'asticella è lasciata libera di muoversi da una posizione con le due molle allungate di un tratto A=3 cm

- a) Si scriva l'equazione del moto dell'asticella conduttrice,
- b) si risolva l'equazione calcolando i valori dei parametri che caratterizzano il moto.

Solo per il recupero dell'esonero 2 si risolva anche la seguente parte: Si sostituisca alla sbarretta resistiva una sbarretta con un condensatore di capacità C=10 nF con depositata una carica $Q_0=100$ nC, che all'istante iniziale viene connesso alle molle nella posizione di riposo. In questa nuova configurazione:

- c) si scriva e si risolva l'equazione del moto dell'asticella calcolando i valori dei parametri che caratterizzano il moto,
- d) si determini come varia nel tempo la carica sul condensatore.



Soluzione 1

a) I conduttori sono tutti isolati quindi si realizza induzione completa e senza dielettrico, la configurazione di potenziali che si realizza e'

$$V(R_1) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R_1} = 449 V$$
 $\Delta V_{23} = V(R_2) - V(R_3) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_3} \right) = 45 V.$

b) Nel caso in cui si inserisca il dielettrico tra i due gusci esterni si ha

$$V(R_1)' = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{R_1} - \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_3} \right) \right] = 417 V \qquad \Delta V'_{23} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r} \left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_3} \right) = 12.9 V.$$

c) Dalla definizione di energia immagazzinata nell sistema di tre condensatori in questione, si ha

$$\begin{split} U &= \frac{1}{2}\frac{Q^2}{C} \qquad \Delta U = \frac{Q^2}{2}\left(\frac{1}{C_f} - \frac{1}{C_i}\right) = \frac{Q^2}{2}\left(\frac{1}{\epsilon_r C_{23}} - \frac{1}{C_{23}}\right) = \frac{Q^2}{2C_{23}}\left(\frac{1-\epsilon_r}{\epsilon_r}\right) \\ &= \frac{Q^2}{8\pi\epsilon_0}\left(\frac{1-\epsilon_r}{\epsilon_r}\right)\left(\frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_3}\right) = -16~nJ~. \end{split}$$

d) Dal potenziale calcolato in precedenza si puo' ricavare che il campo radiale e di conseguenza la polarizzazione valgono

$$E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0\epsilon_r r^2} \qquad P = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \ .$$

La densita' di carica di volume e' nulla poiche' il dielettrico e' omogeneo e vale

$$\rho_P = -\vec{\nabla}\vec{P} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial (r^2 P(r))}{\partial r} = 0 .$$

Le densita' di cariche superficiali valgono invece

$$\sigma_p(R_2) = -\frac{Q}{4\pi} \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \frac{1}{R_2}^2 = -3.8 \ 10^{-8} \ C/m^2$$

е

$$\sigma_p(R_2) = -\frac{Q}{4\pi} \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \frac{1}{R_2}^2 = 2.3 \ 10^{-8} \ C/m^2 \ .$$

Soluzione 2

a) Applicando il teorema della circuitazione di Ampère (in un sistema di coordinate cilindriche (r,ϕ,z))

$$H_1 r \alpha + H_2 r (2\pi - \alpha) = I$$
 con $H_1 = \frac{B_1}{\mu_0 \mu_{r1}}$, $H_2 = \frac{B_2}{\mu_0 \mu_{r2}}$

e ricordando che $B_1=B_2=B$ per le condizioni di continuita' sulla superficie di separazione

$$B = \frac{\mu_0 I}{r} \frac{\mu_{r1} \mu_{r2}}{(\mu_{r2} \alpha + \mu_{r1} (2\pi - \alpha))}$$

 \mathbf{e}

$$H_1 = \frac{I}{r} \frac{\mu_{r2}}{(\mu_{r2}\alpha + \mu_{r1}(2\pi - \alpha))} \qquad H_2 = \frac{I}{r} \frac{\mu_{r1}}{(\mu_{r2}\alpha + \mu_{r1}(2\pi - \alpha))}$$

tutti diretti lungo la direzione ϕ .

b) Le intensita' di magnetizzazione nei due mezzi valgono

$$M_1 = \frac{I}{r} \frac{\mu_{r2}(\mu_{r1} - 1)}{(\mu_{r2}\alpha + \mu_{r1}(2\pi - \alpha))} \qquad M_2 = \frac{I}{r} \frac{\mu_{r1}(\mu_{r2} - 1)}{(\mu_{r2}\alpha + \mu_{r1}(2\pi - \alpha))}$$

sempre diretto lungo ϕ .

c) Le densita' di correnti amperiane sulle superfici interne ed esterne sono

$$\vec{i}_s = \vec{M} \times \vec{n}$$

e valgono sulla superficie interna ed esterna

$$j_{s1,2}(a) = M_{1,2}(r=a)\hat{z}$$
 $j_{s1,2}(b) = -M_{1,2}(r=b)\hat{z}$

quindi le correnti totali, fissato $\alpha=\pi/2$ valgono

$$I_1(a) = a\alpha j_{s1}(a) = I\alpha \frac{\mu_{r2}(\mu_{r1} - 1)}{(\mu_{r2}\alpha + \mu_{r1}(2\pi - \alpha))} = 429 A$$

$$I_2(a) = a(\pi - \alpha)j_{s2}(a) = I(2\pi - \alpha)\frac{\mu_{r1}(\mu_{r2} - 1)}{(\mu_{r2}\alpha + \mu_{r1}(2\pi - \alpha))} = 1416 A$$

sulla superficie piu' interna, e identicamente su quella esterna. Soluzione $3\,$

a) Sull'asticella mobile agisce una forza elastica che, ponendo lo 0 dell'asse x lungo cui si sposta la molla nella posizione di riposo della molla L_0 , si puo' scrivere come

$$F_{el} = -2kx$$
;

uno spostamento dell'asticella provoca una variazione del flusso di B concatenato producendo una f.e.m. data dalla legge di Faraday-Neumann-Lenz ed una corrente corrispondente date da

$$f.e.m. = -\frac{d}{dt}(Blx) = -Bl\frac{dx}{dt}$$
 $i = \frac{f.e.m.}{B}$

e l'asticella percorsa dalla corrente i risentira' di una forza

$$F = ilB = -\frac{B^2 l^2}{R} \frac{dx}{dt}$$

quindi l'equazione differenziale del moto dell'asticella sara'

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -2kx - \frac{B^2 l^2}{R} \frac{dx}{dt} \qquad \frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{B^2 l^2}{mR} \frac{dx}{dt} + \frac{2k}{m} x = 0 \ .$$

b) La soluzione dell'equazione differenziale trovata si puo' ottenere considerando il corrispondente polinomio caratteristico

$$\lambda^{2} + a_{1}\lambda + a_{0} = 0$$
 $a_{1} = \frac{B^{2}l^{2}}{mR}$ $a_{0} = \frac{2k}{m}$

che, ha due zeri complessi coniugati $\lambda_{\pm}=-\alpha\pm i\beta$ con

$$\alpha = \frac{a_1}{2} = \frac{B^2 l^2}{2mR} = 0.1 \ s^{-1} \qquad \beta = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{8k}{m} - \frac{B^4 l^4}{m^2 R^2}} = 3.16 \ rad/s.$$

Le soluzioni saranno del tipo

$$x(y) = e^{-\alpha t} \left(c1 \cos(\beta t) + c_2 \sin(\beta t) \right)$$

ove, imponendo x(0) = A e v(0) = 0 si ricava

$$c_1 = A$$
, $c_2 = A \frac{\alpha}{\beta}$ \Rightarrow $x(t) = A e^{-\alpha t} \left(\cos(\beta t) + \frac{\alpha}{\beta} \sin(\beta t) \right)$.

c) Nel caso si ponga un condensatore con carica iniziale Q_0 e le molle a riposo si ha che

$$f.e.m. = \frac{Q(t)}{C} = -Bl\frac{dx}{dt}$$

derivando la quale si ottiene

$$\frac{i(t)}{C} = -Bl\frac{d^2x}{dt^2} \qquad \frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{i(t)}{CBl} \ . \label{eq:continuous}$$

L'equazione meccanica corrispondente

$$m\frac{d^2x}{dt^2} = -2kx + Bli(t) \qquad \frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{2k}{m}x + \frac{Bl}{m}i(t)$$

e sostituendo nell'ultima espressione l'espressione di i(t) in funzione dell'accelerazione trovata prima si ha

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{2k}{m}x - \frac{Bl}{m}CBl\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{2k}{m}x - \frac{CB^2l^2}{m}\frac{d^2x}{dt^2} \qquad \frac{d^2x}{dt^2}\left(1 + \frac{CB^2l^2}{m}\right) = -\frac{2k}{m}x - \frac{Bl}{m}CBl\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{2k}{m}x - \frac{Bl}{m}CBl\frac{d^2$$

riscrivibile come il moto di un oscillatore armonico

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{2k}{(m + CB^2l^2)}x = 0 \qquad x(t) = D'\sin(\omega t + \phi) \qquad \omega = \sqrt{\frac{2k}{(m + CB^2l^2)}} = 3.16 \ rad/s$$

sulla quale vanno poste le condizioni iniiali

$$x(0) = D'\sin(\phi) = 0$$
, $\phi = 0$
$$\frac{dx(t)}{dt}\Big|_{t=0} = D'\omega\cos(0) = \frac{Q_0}{CBl}$$
, $D' = \frac{Q_0}{CBl\omega} = 15.8 \, m$.

L'equazione del moto quindi

$$x(t) = \frac{Q_0}{CBl\omega}\sin(\omega t)$$

d) La corrispondente espressione della carica del condensatore si ricava da un'espressione ricavata prima

$$Q(t) = CBl \frac{dx(t)}{dt} = CBL \frac{Q_0}{CBl\omega} \omega \cos(\omega t) = Q_0 \cos(\omega t) .$$