

## Compito scritto di Elettromagnetismo e di recupero degli esoneri

Proff. S. Giagu, F. Lacava, S. Rahatlou, a.a. 2015/16, 4 Luglio 2016

---

- 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 risolve anche il seguente quesito:**

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

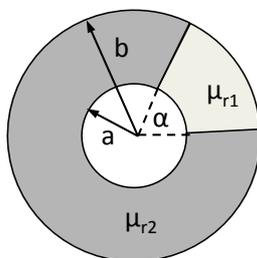
### Problema 2

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

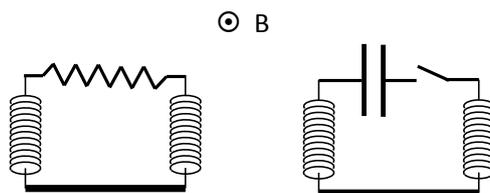
Un circuito elettrico è composto da una sbarretta di lunghezza  $l = 0.2$  m e di resistenza  $R = 10 \Omega$ . La sbarretta è mantenuta ferma ed è collegata da due molle conduttrici uguali, di costante elastica  $k = 0.1$  N/m, a un'asticella conduttrice, anch'essa di lunghezza  $l$  e di massa  $m = 20$  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.

- Si scriva l'equazione del moto dell'asticella conduttrice,
- 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:

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



### Soluzione Problema 1

a) Solo sul conduttore più interno è depositata una carica quindi il campo elettrico in tutto lo spazio esterno si può trovare dal teorema di Gauss:

$$4\pi r^2 D = Q \quad E_0 = \frac{D}{\epsilon_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$

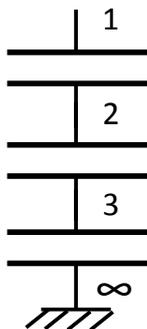
Il potenziale del conduttore più interno è:

$$V(r_1) = \int_{\infty}^{r_1} E_0(r) dr = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_1} = 449 \text{ V}$$

La d.d.p. tra i conduttori 2 e 3 si trova allo stesso modo:

$$V_2 - V_3 = \int_{r_3}^{r_2} E_0(r) dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_3} \right) = 45 \text{ V}$$

Il sistema di conduttori si può vedere come una serie di tre condensatori sferici (vedi figura) di capacità:



$$C_{12} = 4\pi\epsilon_0 \left( \frac{r_1 r_2}{r_2 - r_1} \right) \quad C_{23} = 4\pi\epsilon_0 \left( \frac{r_2 r_3}{r_3 - r_2} \right) \quad C_{3\infty} = 4\pi\epsilon_0 r_3$$

con capacità complessiva  $C_{tot}$  data da:

$$\frac{1}{C_{tot}} = \frac{1}{C_{12}} + \frac{1}{C_{23}} + \frac{1}{C_{3\infty}} = 4\pi\epsilon_0 r_1$$

Ne segue che il potenziale del conduttore più interno è:

$$V_1 = \frac{Q}{C_{tot}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_1}$$

e la d.d.p. tra 2 e 3 è:

$$V'_{23} = \frac{Q}{C_{23}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_3} \right)$$

b) Nel caso in cui si inserisca il dielettrico tra i due gusci esterni il campo tra di essi diventa:

$$E = \frac{D}{\epsilon} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{Q}{r^2}$$

e la d.d.p. tra 2 e 3 risulta:

$$V'_{23} = \int_{r_3}^{r_2} E(r) dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon} \left( \frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_3} \right) = \frac{V_2 - V_3}{\epsilon_r} = 12.8 \text{ V}$$

mentre il potenziale del conduttore più interno è:

$$V(r_1) = \int_{r_2}^{r_1} E_0(r) dr + \int_{r_3}^{r_2} E(r) dr = + \int_{\infty}^{r_3} E_0(r) dr = 416.8 \text{ V}$$

Altrimenti si può dire che la capacità tra i conduttori 2 e 3 diventa:

$$C'_{23} = 4\pi\epsilon \left( \frac{r_2 r_3}{r_3 - r_2} \right)$$

e quella della serie di condensatori  $C'_{tot}$ :

$$\frac{1}{C'_{tot}} = \frac{1}{C_{12}} + \frac{1}{C'_{23}} + \frac{1}{C_{3\infty}}$$

Ne segue:

$$V' = \frac{Q}{C'_{tot}} \quad V'_{23} = \frac{Q}{C'_{23}}$$

c) La variazione di energia immagazzinata si può calcolare direttamente facendo la differenza degli integrali sullo spazio della densità di energia elettrostatica nei due casi o più semplicemente dalla differenza di energia elettrostatica nelle serie di condensatori:

$$U' - U = \frac{Q^2}{C'_{tot}} - \frac{Q^2}{C_{tot}} = -16 \text{ nJ}$$

d) Dal campo tra i conduttori 2 e 3 si trova l'intensità di polarizzazione:

$$P(r) = \chi\epsilon_0 E(r)$$

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

La densità di carica di volume è nulla poiché il dielettrico è omogeneo come risulta anche da:

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

Le densità di cariche superficiali valgono invece

$$\sigma_p(r_2) = \vec{P}(r_2) \cdot (-\hat{r}) = -\frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \frac{Q}{4\pi r_2^2} = -3,8 \cdot 10^{-8} \text{ C/m}^2$$

e

$$\sigma_p(r_3) = \vec{P}(r_3) \cdot \hat{r} = \frac{\epsilon_r - 1}{\epsilon_r} \frac{Q}{4\pi r_3^2} = 2.3 \cdot 10^{-8} \text{ C/m}^2 .$$

## Soluzione Problema 2

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

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

e poiché per le condizioni di continuità sulla superficie interna di separazione dei due mezzi:  $B_1 = B_2 = B$ , si trova:

$$\mu_1 H_1 = \mu_2 H_2$$

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

e dalle precedenti:

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

tutti diretti lungo la direzione  $\hat{\varphi}$ .

b) Le intensità di magnetizzazione nei due mezzi valgono

$$M_1 = \chi_1 H_1 = \frac{I}{r} \frac{\mu_{r2}(\mu_{r1} - 1)}{(\mu_{r2} \alpha + \mu_{r1} (2\pi - \alpha))} \quad M_2 = \chi_2 H_2 = \frac{I}{r} \frac{\mu_{r1}(\mu_{r2} - 1)}{(\mu_{r2} \alpha + \mu_{r1} (2\pi - \alpha))}$$

sempre diretto come  $\hat{\varphi}$ .

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

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

e valgono sulla superficie interna ed esterna

$$\vec{j}_{s1,2}(a) = M_{1,2}(r = a) \hat{z} \quad \vec{j}_{s1,2}(b) = -M_{1,2}(r = b) \hat{z}$$

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

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

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

sulla superficie piu' interna, e le stesse cambiate di segno su quella esterna.

### Soluzione 3

a) Sull'asticella mobile agisce la forza elastica delle due molle. Questa, ponendo l'asse x nella direzione in cui si allungano le molle, con l'origine nella loro posizione di riposo, si può scrivere come:

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

Lo spostamento dell'asticella provoca una variazione del flusso di  $B$  concatenato col circuito producendo una f.e.m. data dalla legge di Faraday-Neumann-Lenz ed una corrente ad essa associata:

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

L'asticella percorsa dalla corrente  $i$  è soggetta a una forza:

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

quindi l'equazione differenziale del moto dell'asticella risulta:

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

Si riconosce l'equazione di un moto con un termine di attrito dovuto alla resistenza.

b) La soluzione dell'equazione differenziale trovata si ottiene considerando il polinomio caratteristico associato:

$$\lambda^2 + a_1 \lambda + a_0 = 0 \quad a_1 = \frac{B^2 l^2}{mR} \quad a_0 = \frac{2k}{m}$$

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

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

corrispondenti a una costante di smorzamento:

$$\tau = \frac{1}{\alpha} = 10 \text{ s}$$

e a uno pseudoperiodo  $T$ :

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 1.99 \text{ s} .$$

La soluzione sarà del tipo:

$$x(y) = e^{-\alpha t} (c_1 \cos(\beta t) + c_2 \sin(\beta t))$$

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

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

c) Nel caso si ponga un condensatore con carica iniziale  $Q_0$  e le molle nella posizione di riposo, il condensatore inizia a scaricarsi e la corrente passando nell'asticella genera una forza di Lorentz:

$$F_L = Bil$$

mentre nel circuito in movimento è indotta una *fem*:

$$fem = -\frac{d\Phi}{dt} = -Bl \frac{dx}{dt}$$

L'equazione del circuito è:

$$fem + \frac{Q}{C} = 0 .$$

Derivando e osservando che  $i = -dQ/dt$  si ottiene:

$$\frac{i(t)}{C} = -Bl \frac{d^2 x}{dt^2} \quad \frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{i(t)}{CBl} .$$

L'equazione meccanica per il moto dell'asticella è:

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

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

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

riscrivibile come il moto di un oscillatore armonico

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{2k}{(m + CB^2l^2)}x = 0$$

con soluzione:

$$x(t) = D \sin(\omega t + \phi) \quad \omega = \sqrt{\frac{2k}{(m + CB^2l^2)}} = 3.16 \text{ rad/s}$$

sulla quale vanno poste le condizioni iniziali

$$x(0) = D \sin(\phi) = 0 \quad \rightarrow \quad \phi = 0$$

$$\frac{Q_0}{C} + fem(t=0) = 0 \quad \rightarrow \quad \frac{Q_0}{C} = BlA\omega \quad \rightarrow \quad A = \frac{Q_0}{BlC\omega} = 15.8 \text{ m}$$

La legge oraria del moto è quindi:

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

d) La corrispondente espressione della carica del condensatore si ricava dall'equazione del circuito:

$$\frac{Q(t)}{C} = -fem \quad \rightarrow \quad Q(t) = CB \frac{dx(t)}{dt} = CB \frac{Q_0}{CBl\omega} \omega \cos(\omega t) = Q_0 \cos(\omega t) .$$