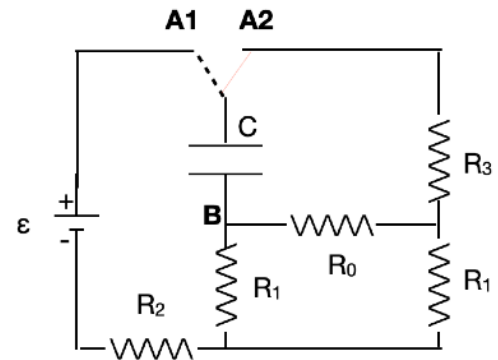


Raccolta di esercizi e problemi - Scritto 53 - a.a. 2022-2023

Quesito 1 (fino a 12)

Il circuito in figura funziona da molto tempo con l'interruttore chiuso sulla posizione A1.

- 1) Si stimi la carica sulle armature del condensatore in queste condizioni di funzionamento.
- 2) Si valuti per quanto tempo il circuito deve aver funzionato in questa modalità perché sulle armature si possa considerare stabile entro 0.001 del suo valore
- 3) Al tempo t_0 l'interruttore viene spostato sulla posizione A2. Si calcoli dopo quanto tempo la carica sulle armature del condensatore si riduce alla metà di quella di partenza.
- 4) Si discuta il bilancio energetico del circuito nella fase di scarica.



Si considerino i valori seguenti dei parametri circuitali: $R_0=R_3= 500 \Omega$, $R_1=2R_2= 2 \text{ k}\Omega$, $\epsilon=100 \text{ V}$, $C=0.1 \mu\text{F}$.

La resistenza di carica è $R_{carica} = R_2 + \frac{R_1(R_0 + R_1)}{R_0 + 2R_1} = 2.1 \text{ k}\Omega$,

il tempo di carica $\tau_{carica} = R_{carica}C = 0.21 \mu\text{s}$

La resistenza di scarica è $R_{scarica} = R_3 + \frac{2R_1R_0}{R_0 + 2R_1} = 0.94 \text{ k}\Omega$

il tempo di scarica $\tau_{scarica} = R_{scarica}C = 94 \text{ ns}$

1) $Q = \epsilon C = 10 \mu\text{C}$

2) $Q(t)/Q_\infty = 0.999 = 1 - e^{-t/\tau_{carica}}$. Quindi $t = -\tau_{carica} \ln 0.001 = 14.6 \mu\text{s}$

3) Nella scarica la corrente che scorre in R3 e' $i(t) = i_0 e^{-t/\tau_{scarica}}$, la carica e'

$Q(t) = \epsilon C e^{-t/\tau_{scarica}}$, quindi $i(t) = -\frac{dQ}{dt} \rightarrow i_0 = \epsilon C / \tau_{scarica} = \epsilon / R_{scarica}$

Il tempo di dimezzamento della carica e' $t_{1/2} = -\tau_{scarica} \ln 0.5 = 65 \text{ ns}$

4) L'energia iniziale e' quella immagazzinata nel condensatore $U_i = \frac{1}{2} C \epsilon^2$. Questa deve essere la somma delle energia (integrale della potenza) dissipata per effetto Joule su ciascuna delle resistenze. Occorre tener conto che in ogni resistenza scorre una corrente diversa i_3 in R3, i_0 in R0 e i_1 nella serie delle due resistenze R1, con $i_3 = i_0 + i_1$; inoltre per la legge di Ohm $i_0 R_0 = 2 i_1 R_1$.

Quindi

$$i_3 = i_0 + \frac{R_0}{2R_1} i_0 = \frac{2R_1 + R_0}{2R_1} i_0$$

$$i_3 = i_1 + \frac{2R_1}{R_0} i_1 = \frac{2R_1 + R_0}{R_0} i_1$$

$$i_0 = i_3 \frac{R_0}{2R_1 + R_0} = \frac{\epsilon}{R_{scarica}} \frac{2R_1}{R_0 + 2R_1} e^{-t/\tau_{scarica}}$$

$$i_1 = i_3 \frac{R_0}{2R_1 + R_0} = \frac{\epsilon}{R_{scarica}} \frac{R_0}{R_0 + 2R_1} e^{-t/\tau_{scarica}}$$

Inoltre per una generica corrente $i = A e^{-t/\tau}$ che scorre nella resistenza R, l'energia dissipata e'

$$\int_0^\infty Ri(t)^2 dt = \frac{1}{2} R A^2 \tau.$$

$$\text{Quindi } U_i = \frac{1}{2} C \epsilon^2 = \frac{C R_{scarica}}{2} \left(i_3^2(0) R_3 + 2 i_1^2(0) R_1 + i_0^2(0) R_0 \right) =$$

$$\frac{\epsilon^2 C}{2 R_{scarica}} \left(R_3 + 2 R_1 \frac{R_0^2}{(R_0 + 2 R_1)^2} + R_0 \frac{(2 R_1)^2}{(R_0 + 2 R_1)^2} \right)$$

$$\text{Quindi } R_{scarica} = R_3 + 2 R_1 \frac{R_0^2}{(R_0 + 2 R_1)^2} + R_0 \frac{(2 R_1)^2}{(R_0 + 2 R_1)^2}, \text{ ossia}$$

$$\frac{2 R_1 R_0}{R_0 + 2 R_1} = 2 R_1 \frac{R_0^2}{(R_0 + 2 R_1)^2} + R_0 \frac{4 R_1^2}{(2 R_0 + R_1)^2} = \frac{2 R_0 R_1}{(R_0 + 2 R_1)^2} (R_0 + 2 R_1)$$

Come si voleva dimostrare.

Quesito 2 (fino a 12 punti)

Si consideri uno strato di carica di densità volumetrica uniforme $\rho = 1 \mu\text{C}/\text{cm}^3$ spesso $d=1\text{cm}$ e di larghezza A e lunghezza B , con $A, B \gg d$. Una delle sue superfici del piano e' rivestita da uno strato superficiale di carica con densita' $\sigma = 3 \mu\text{C}/\text{cm}^2$. Si calcoli il campo elettrostatico e il potenziale elettrostatico in tutti i punti dello spazio, all'interno e all'esterno della distribuzione di carica.

Come si modifica il campo elettrico in un punto P al centro dello strato di carica se sulla superficie con densità di carica σ nel punto P' (proiezione di P) viene collocata una carica puntiforme $q_0 = -1 \text{ nC}$.

Per il principio di sovrapposizione il campo complessivo e' la somma dei campi prodotti dallo strato di carica spesso d e dallo strato superficiale $\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$. In entrambi i casi il campo dipende solo dalla distanza dallo strato (centro dello strato di spessore d , oppure distanza dallo stato superficiale) e sara' diretto nella direzione perpendicolare agli strati, che chiamo z . Collocata l'origine dell'asse z al centro dello strato di spessore d , e scelto il verso dell'asse z in modo che lo strato superficiale di carica si trovi a $z=d/2$, si ha

$$\vec{E}_1 = \begin{cases} +\frac{\rho_0 d}{2\epsilon_0} \hat{z} & z > d/2 \\ +\frac{\rho_0 z}{2\epsilon_0} \hat{z} & -d/2 < z < d/2 \\ -\frac{\rho_0 d}{2\epsilon_0} \hat{z} & z < -d/2 \end{cases} \quad \vec{E}_2 = \begin{cases} +\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{z} & z > d/2 \\ -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{z} & z < d/2 \end{cases}$$

Quindi

$$\vec{E} = \begin{cases} +\frac{\rho_0 d}{2\epsilon_0} \hat{z} + \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{z} & z > d/2 \\ +\frac{\rho_0 z}{\epsilon_0} \hat{z} - \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{z} & -d/2 < z < d/2 \\ -\frac{\rho_0 d}{2\epsilon_0} \hat{z} - \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{z} & z < -d/2 \end{cases}$$

Il potenziale elettrostatico in ogni punto dello spazio dipendera' esclusivamente da z e puo' essere determinato, fissando, per esempio, arbitrariamente $\phi(z = 0) = 0$ e integrando rispetto a z la componente z del campo elettrico complessivo. Quindi sara' quadratico tra $-d/2$ e $d/2$ e lineare altrove.

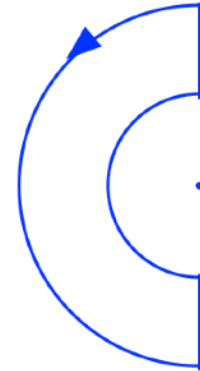
Quando si aggiunge la carica puntiforme nel punto (0,0,d/2) il campo nell'origine diventa

$$\vec{E}(0,0,0) = \left(-\frac{\sigma}{2\epsilon_0} - \frac{4q_0}{4\pi\epsilon_0 d^2} \right) \hat{z}$$

Quesito 3 (fino a 8 punti)

Si discuta **solo uno** degli argomenti elencati:

- 1) Si ricavi l'espressione del potenziale di dipolo e si discutano le proprietà
- 2) Proprietà dei conduttori all'equilibrio elettrostatico.
- 3) Legge di Faraday Neumann
- 4) Continuità e discontinuità del campo magnetico nell'attraversamento di uno strato superficiale di corrente.



Quesito 4 (fino a 10)

Il circuito in figura e' percorso da una corrente di 10 A nel verso indicato. Si calcoli il campo magnetico nel centro O delle due semicirconferenze, assumendo che il raggio interno sia pari a 20 cm e il raggio esterno a 40 cm. Chiamato x l'asse orizzontale e y l'asse verticale con origine in O si valuti l'energia potenziale di un dipolo magnetico $\vec{m} = m_0 \hat{u}$ collocato in O, quando $\hat{u} = \hat{y}$ e quando $\hat{u} = \hat{z}$.

Si applica la I legge di Laplace $d\vec{B} = \frac{\mu_0 i}{4\pi} \frac{d\vec{l} \wedge \vec{r}}{r^3}$ integrando su tutto in circuito.

Sui tratti rettilinei il contributo sara' nullo perche' $d\vec{l} \parallel \vec{r}$ quindi il redotto vettoriale e' nullo. Nel tratti curvilinei $d\vec{l} \wedge \vec{r} = \pm dl R_{1,2} \hat{z}$, dove il versione z e' perpendicolare al piano della figura e uscente. Si avra' il segno + sull'arco esterno, e il segno - sull'arco interno. Quindi il campo complessivo nel punto O sara'

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 i \hat{z}}{4\pi} \left(\frac{2\pi R_e}{R_e^2} - \frac{2\pi R_i}{R_i^2} \right) = \frac{\mu_0 i}{2} \left(\frac{1}{R_e} - \frac{1}{R_i} \right) \hat{z}$$

L'energia potenziale di un dipolo magnetico immerso in un campo magnetico e'

$$U = -\vec{m} \cdot \vec{B} = \begin{cases} m \frac{\mu_0 i}{2} \left(\frac{1}{R_i} - \frac{1}{R_e} \right) & \hat{u} = \hat{z} \\ 0 & \hat{u} = \hat{y} \end{cases}$$

Quesito 5 (fino a 10)

Una spira conduttrice quadrata di lato a=10 cm e resistenza ohmica R = 10 Ω è immersa un una regione dello spazio in cui è presente un campo magnetico uniforme $\vec{B} = B_0 \hat{y}$ con B₀ = 0.1 T. Inizialmente la spira è contenuta nel piano xz. A partire dal tempo t₀ essa viene messa in rotazione a velocità angolare costante ω = 100 giri/s attorno ad un asse parallelo all'asse z che passa per il centro della spira. Si dimostri che nella spira scorre una corrente che varia in modo sinusoidale. Si calcolino i parametri di questa corrente.

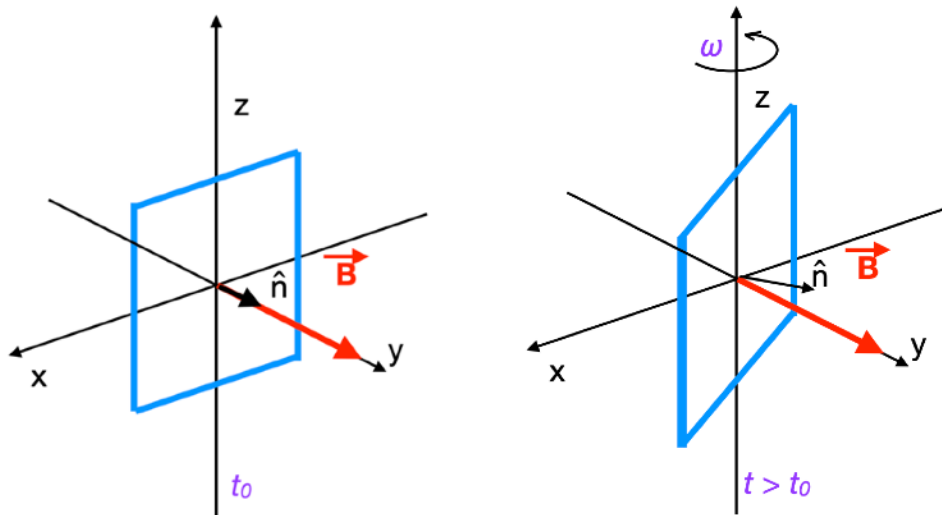
Si osservi che la normale \hat{n} alla spira ruota attorno all'asse z descrivendo un angolo θ con l'asse y che varia con la legge oraria $\theta(t) = \theta_0 + \omega(t - t_0)$.

A un istante generico di tempo t il flusso del campo magnetico concatenato con la spira e' dato da

$\Phi(\vec{B})_{\Sigma}(t) = a^2 B_0 \cos \theta(t) = a^2 B_0 \cos(\omega(t - t_0))$. Quindi il flusso cambia nel tempo; perciò, applicando Faraday Neumann si ha $\epsilon_i = R i_i = - \frac{d\Phi(\vec{B})}{dt} = a^2 B_0 \omega \sin(\omega(t - t_0))$.

Pertanto la corrente indotta e' pari a $i_i = \frac{a^2 B_0 \omega \sin(\omega(t - t_0))}{R}$.

Una spira che ruota a velocita' costante in un campo magnetico uniforme attorno ad un asse perpendicolare al campo e' un prototipo di generatore di corrente sinusoidale.



$\epsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12} \text{C}^2/\text{Nm}^2 = 8.85 \cdot 10^{-12} \text{F/m}$;

$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{H/m}$,

$k = 1/(4\pi\epsilon_0) = 9 \cdot 10^9 \text{Nm}^2/\text{C}^2$

$|e| = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{C}$, $m_e = 9.1 \cdot 10^{-31} \text{Kg}$, $m_p = 1.67 \cdot 10^{-27} \text{Kg}$, $M_{\text{He}} \approx 4 m_p$

Campo \vec{E} prodotto da una carica puntiforme: $\frac{kq}{r^2} \hat{r}$

Campo \vec{E} prodotto da un dipolo: $\vec{E}(r, \vartheta) = k \frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})\vec{r} - r^2\vec{p}}{r^5}$;

Campo \vec{B} prodotto da un dipolo magnetico: $\vec{B}(r, \vartheta) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3(\vec{m} \cdot \vec{r})\vec{r} - r^2\vec{m}}{r^5}$;

Potenziale di dipolo $\varphi(r, \vartheta) = k \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3}$

Formule di Laplace: $d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{J} \wedge \vec{r}}{r^3} dV$; $d\vec{F} = \vec{J} \wedge \vec{B} dV$