

Compito 03/07/2008, es. 4

Un elettromagnete alimentato a corrente alternata ha le espansioni polari a sezione circolare di area A e un traferro di spessore $d \ll a$.
 Il campo d'induzione magnetica \vec{B} nel traferro è spazialmente uniforme e il suo modulo cambia nel tempo secondo la legge $B = B_0 \sin(2\pi \nu t)$.

Un cilindretto di rame di raggio a e altezza h è posto nel traferro con asse coincidente con quello delle espansioni del magnete.

Determinare:

1. il campo elettrico indotto, specificando la forma geometrica delle linee di forza, la loro direzione, il verso e l'espressione analitica della sua dipendenza dal tempo;
2. la potenza dissipata per unità di volume nel cilindretto di rame;
3. la potenza dissipata in media nel cilindretto;
4. il flusso del vettore di Poynting attraverso la superficie laterale del cilindretto di rame.

$\rho = 1.7 \cdot 10^{-8} \Omega \text{m}$, $B_0 = 0.5 \text{T}$, $a = 1.5 \text{cm}$, $h = 3.0 \text{cm}$, $\nu = 50 \text{Hz}$
 (trascurare la corrente di spostamento e l'autoinduzione nel cilindretto)

- 1) Da considerazioni di simmetria: linee di forza di \vec{E} circolari su piani ortogonali all'asse del sistema

$$\oint_{\text{cammino circolare}} \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = \Phi(\vec{\nabla} \times \vec{E}) = \Phi\left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}\right)$$

$$\vec{E}(r) = E(r) \hat{\phi}$$

$$2\pi r E(r) = -\pi r^2 \cdot 2\pi \nu B_0 \cos(2\pi \nu t)$$

2)

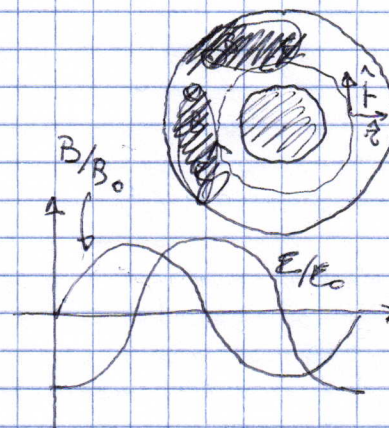
$$\Rightarrow J = \frac{E(r)}{\rho} = -\frac{\pi \nu B_0}{\rho} \cos(2\pi \nu t)$$

$$w = \vec{J} \cdot \vec{E} = \frac{E^2}{\rho} = \frac{\pi^2 \nu^2 B_0^2}{\rho} \cos^2(2\pi \nu t)$$

3)

$$W = \int w d\tau = \frac{\pi^2 \nu^2 B_0^2}{\rho} \cos^2(2\pi \nu t) \int_0^a \pi^2 \cdot 2\pi r dr \cdot h =$$

$$= \frac{\pi^3 \nu^2 B_0^2 a^4 h}{2\rho} \cos^2(2\pi \nu t) \xrightarrow{\text{media}} \frac{\pi^3 \nu^2 B_0^2 a^4 h}{4\rho} = 433 \text{W}$$



$$4) \quad \vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B} \Big|_{r=a} = \frac{\pi a^2 B_0^2}{\mu_0} \sin(\epsilon \pi \nu t) \cos(\epsilon \pi \nu t)$$

$$\phi(\vec{S}) = -2\pi a h \cdot \frac{\pi a^2 B_0^2}{\mu_0} \sin(\) \cos(\) \text{ che ha media nulla.}$$

05/02/2010 - 23.3

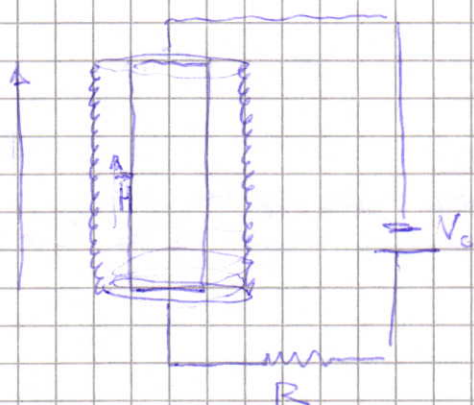
Un solenoide ($l = 0.5$, $N = 1000$, raggio $a = 10.0$ cm). Un cilindro ferromagnetico ($\mu_r = 1000$), raggio $b = 5.0$ cm lungo l è inserito coassialmente al solenoide.

Il solenoide è in serie a una resistenza $R = 55 \Omega$ e un generatore di tensione continua $V_0 = 10$ V.

Il circuito viene chiuso a $t = 0$.

Calcolare:

- L'induttanza del solenoide.
- modulo e direzione del campo elettrico a distanza b dall'asse a un tempo $t^* = 5$ s.
- il flusso del vett. di P. attraverso la superficie laterale del cilindro all'istante t^* .



$$\vec{H} = H_z \hat{z}$$

$$H_z = \frac{N}{l} i \quad (\text{uguale nel vuoto e nel materiale})$$

$$\vec{B}_z = \begin{cases} \mu_0 \mu_r H_z & (r < b) \\ \mu_0 H_z & (b < r < a) \end{cases}$$

0 fuori (nel lim di solenoide infinito)

$$\Phi(B) = N \left[\mu_0 H_z \pi (a^2 - b^2) + \mu_0 \mu_r H_z \pi b^2 \right] =$$

$$= N \mu_0 H_z \pi \left[a^2 + b^2 (\mu_r - 1) \right]$$

$$L = \frac{\Phi}{i} = \frac{N^2}{l} \mu_0 \pi \left[a^2 + b^2 (\mu_r - 1) \right] = 19.8 \text{ H}$$

Circuito RL:

$$V_0 - L \frac{di}{dt} = Ri$$

$$i = \frac{V}{R} (1 - e^{-t/\tau}) \quad \tau = \frac{L}{R}$$

$$i \text{ varia} \rightarrow H \text{ varia} \rightarrow \vec{\nabla} \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

da considerazioni di simmetria, le linee di \vec{E} sono circonferenze ortogonali all'asse del cilindro. La circuitaz. di \vec{E} su cammino circolare di raggio b :

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \frac{d}{dt} \left(\mu_0 \mu_r \frac{N i}{l} \right) \pi b^2 = \cancel{\frac{\mu_0 \mu_r N i}{l} \pi b^2}$$

$$\oint \vec{E} = \oint (\vec{\nabla} \times \vec{E}) = \oint \pi b^2 \left(- \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right)$$

$$E = - \frac{\mu_0 \mu_r N i}{2l} = - \frac{\mu_0 \mu_r N V_0 b}{2l R \frac{1}{R}} e^{-t/\tau} = - \frac{\mu_0 \mu_r N V_0 b}{2l L} e^{-t/\tau}$$

per $t = t^*$, $E = 8.98 \cdot 10^{-3} \text{ V/m}$

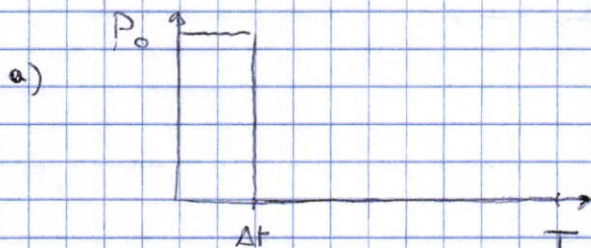
$$\vec{I} = \vec{E} \times \vec{H}$$

- H aumenta, perché aumenta i .
- $-\frac{\partial H}{\partial t}$ è negativa \Rightarrow ^{flusso verso l'alto negativo} circuitaz. negativa $\Rightarrow E$ orario
- $\vec{E} \times \vec{H} \Rightarrow \vec{I}$ entra

$$\Phi(I) = E \cdot H \cdot 2\pi b l = 4.05 \text{ W}$$

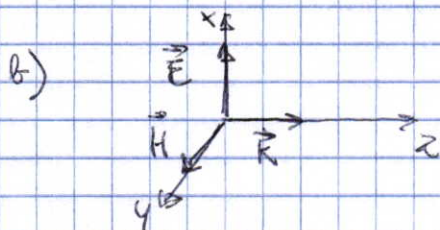
Un laser di potenza è schematizzabile come una sorgente di luce monocromatica di lunghezza d'onda $\lambda = 5320 \text{ \AA}$, che emette un fascio di raggi paralleli, di diametro $d = 2 \text{ mm}$, di intensità $I_0 = \text{cost}$ per un intervallo di tempo $\Delta t = 5 \text{ ns}$ che si ripete periodicamente ogni $T = 20 \text{ ns}$. All'interno del fascio il campo è approssimabile come un'onda elettromagnetica piana. La potenza è, dunque, elevata durante l'emissione di luce. Il fascio incide ortogonalmente ad una lastrina di materiale parzialmente trasparente, che riflette il 5% della luce e ne assorbe il 3% dell'intensità incidente. Sapendo che la potenza media (sul periodo T) è $P = 62.5 \text{ W}$:

- Calcolare la potenza e l'intensità medie durante l'impulso P_0 e I_0 del fascio (supposto uniforme nella sezione);
- scegliendo come asse z la direzione di propagazione, e come asse x quella del campo elettrico dell'onda, assunta a polarizzazione piana, ricavare la forma analitica del campo $\vec{E}(x, t)$ e del campo di induzione magnetica $\vec{B}(x, t)$, quando il campo si propaga nel vuoto, specificando i valori numerici delle grandezze che compaiono in detta rappresentazione analitica;
- determinare l'impulso totale e la forza media cui è soggetta la lastrina durante ciascun intervallo Δt durante il quale è colpita dalla luce, facendo il confronto con il caso in cui al posto della lastrina trasparente ci fosse una superficie completamente assorbente, oppure riflettente.



$$P = \frac{P_0 \Delta t}{T} \Rightarrow P_0 = P \frac{T}{\Delta t} = 0.25 \text{ GW}$$

per def. $I_0 = \frac{P_0}{\pi d^2/4} = 8.0 \text{ kW/m}^2$



$$E_x(z, t) = E_0 \sin\left[\frac{2\pi}{\lambda} (z - ct)\right], \quad E_y = E_z = 0$$

$$B_y(z, t) = B_0 \sin\left[\frac{2\pi}{\lambda} (z - ct)\right], \quad B_x = B_z = 0$$

$$I_0 = \langle |\vec{E} \times \vec{H}| \rangle = \frac{1}{2} \frac{E_0 B_0}{\mu_0} = \frac{1}{2} E_0^2 \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} = \frac{E_0^2}{2Z_0} \Rightarrow E_0 = 2.45 \cdot 10^3 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

$\frac{\text{V}}{\text{m}}$

$$B_0 = E_0/c = 0.82 \text{ G}$$

c) Dalle proprietà della lastra si sa che:

$$I_r = 0.05 I_0$$

$$I_a = 0.03 I_0$$

La componente riflessa trasforma alla lastra un ~~impulso~~ ^{impulso} pari al doppio del suo impulso (cfr. urto elastico):

$$q_r = 2 \cdot \frac{I_r S}{c} \cdot \Delta t = 1.7 \cdot 10^{-19} \text{ Ns}$$

$$(f_r = \frac{q_r}{\Delta t} = 3.4 \cdot 10^{-11} \text{ N})$$

La componente assorbita

$$q_a = \frac{I_a S \Delta t}{c} = 5 \cdot 10^{-20} \text{ Ns} \quad (f_a = \frac{q_a}{\Delta t} = 1.00 \cdot 10^{-11} \text{ N})$$

Se la lastra è completam. assorbente, $I_a = I_0$ e $I_r = 0$;
se è riflettente, $I_a = 0$ e $I_r = I_0$.