

FISICA 2 per ELETTRONICA e TELECOMUNICAZIONI - A.A. 2017-18
PROVA SCRITTA del 20 luglio 2018

COGNOME _____ **NOME** _____

Nota: questo foglio deve essere restituito. Nota: è obbligatorio giustificare brevemente ma in modo esauriente e comprensibile le risposte. Nota: sono importanti le valutazioni numeriche.

Esercizio 1

In un sistema di coordinate $Oxyz$ si trova un condensatore con le armature di area $A=1\text{mm}^2$ poste nei piani $x=0$ ed $x=d=100\mu\text{m}$. Il condensatore è riempito di un ipotetico materiale di costante dielettrica $\epsilon_r = 10$ e conducibilità $\sigma = \sigma_o \frac{d}{d+x}$ con $\sigma_o = 1 \Omega^{-1}\text{m}^{-1}$. Nel dispositivo scorre una corrente di intensità $I=5\text{mA}$ con densità uniforme nella direzione $+x$.

- 1.1 Si calcolino le tre componenti del campo elettrico in ogni punto dello spazio.
- 1.2 Si calcoli la differenza di potenziale elettrico fra $x=0$ ed $x=d$.
- 1.3 Si calcoli la densità di volume della carica libera in funzione di x .
- 1.4 Si calcoli l'energia elettrostatica immagazzinata nel condensatore.

Esercizio 2 In un sistema di coordinate cartesiane $Oxyz$, nel vuoto, il campo elettrico di

un'onda e.m. piana vale $\vec{E} = \left(0, 0, E_o \cos\left(k\left(\frac{x}{\sqrt{2}} + \frac{y}{\sqrt{2}} - ct\right)\right) \right)$ con $E_o=3\text{V/m}$ e $k=2\text{m}^{-1}$.

- 2.1 Si calcolino le tre componenti del campo magnetico in ogni punto dello spazio al tempo t ed il valore numerico massimo del modulo del campo magnetico.
- 2.2 Si calcolino le tre componenti del vettore di Poynting in ogni punto dello spazio al tempo t ed il valore numerico massimo del modulo del vettore di Poynting.
- 2.3 L'onda incide su una spira circolare di centro O , giacente nel piano xz , avente raggio $a = 10\text{cm}$, resistenza $R=10\Omega$ ed induttanza trascurabile. Si calcoli il valore numerico massimo della corrente elettrica indotta dall'onda e.m. nella spira, ipotizzando che, ad ogni istante di tempo, il campo magnetico sulla spira sia uniforme e pari al valore che esso assume nel centro.
- 2.4 Si risponda nuovamente alla domanda precedente nell'ipotesi in cui la auto-induttanza della spira non sia trascurabile, ma abbia il valore $L=20\text{nH}$. Nota: siamo in una situazione stazionaria, in cui l'onda incide da un tempo molto lungo sulla spira.

FISICA 2 per ELETTRONICA e TELECOMUNICAZIONI - A.A. 2017-18
PROVA SCRITTA del 20 luglio 2018
RISPOSTE

Esercizio 1

1.1 , $\epsilon_r = 10$ Il campo elettrico ha solo componente x , indicando con \bar{J} la densità di

corrente si ha $E_x = \frac{J_x}{\sigma} = \frac{J_x}{\sigma_o} \frac{d+x}{d} = \frac{I}{A\sigma_o} \left(1 + \frac{x}{d}\right)$ con $\frac{I}{A\sigma_o} = 5000 \frac{V}{m}$.

1.2 $V(0) - V(d) = \int_0^d E_x dx = \int_0^d \frac{I}{A\sigma_o} \left(1 + \frac{x}{d}\right) dx = \frac{3}{2} \frac{Id}{A\sigma_o} = 0.75V$

1.3 Poichè $D_x = \epsilon_r \epsilon_o E_x = \frac{\epsilon_r \epsilon_o I}{A\sigma_o} \left(1 + \frac{x}{d}\right)$, $\rho_{lib} = \nabla \cdot \bar{D} = \frac{\epsilon_r \epsilon_o I}{A\sigma_o d} = 4.4 \times 10^{-3} \frac{C}{m^3}$ e la densità di carica non dipende da x . Nota: questa non è assolutamente una legge generale, ma solo una conseguenza della [molto] particolare dipendenza della conducibilità dalla coordinata x .

1.4 $U = \frac{1}{2} \int_0^d \bar{D} \cdot \bar{E} dV = \frac{1}{2} \int_0^d \epsilon_r \epsilon_o \left(\frac{I}{A\sigma_o}\right)^2 \left(1 + \frac{x}{d}\right)^2 A dx = \frac{7}{6} \frac{\epsilon_r \epsilon_o d I^2}{A \sigma_o^2} = 2.6 \times 10^{-13} J$.

Esercizio 2

2.1 $\vec{k} = \left(\frac{k}{\sqrt{2}}, \frac{k}{\sqrt{2}}, 0 \right) \Rightarrow \vec{B} = \hat{k} \wedge \frac{\vec{E}}{c} = \left(\frac{E_o}{c\sqrt{2}} \cos\left(k\left(\frac{x}{\sqrt{2}} + \frac{y}{\sqrt{2}} - ct\right)\right), -\frac{E_o}{c\sqrt{2}} \cos\left(k\left(\frac{x}{\sqrt{2}} + \frac{y}{\sqrt{2}} - ct\right)\right), 0 \right)$. Il massimo del campo magnetico si ha per valori del coseno pari ad uno, per cui $B_{max} = \frac{E_o}{c} = 10nT$.

2.2 $\vec{s} = \frac{\vec{E} \wedge \vec{B}}{\mu_o} = \hat{k} \frac{E_o B_{max}}{\mu_o} \cos^2\left(\frac{kx}{\sqrt{2}} + \frac{ky}{\sqrt{2}} - kct\right)$, quindi $s_{max} = \frac{E_o B_{max}}{\mu_o} \approx 24 \frac{mW}{m^2}$.

2.3 Inseriamo la spira con il suo centro nel punto O e nel piano xz , quindi $\hat{n} = (0, 1, 0)$.

Possiamo approssimare il campo magnetico sulla spira come uniforme e pari al valore che esso assume nel centro, perchè la lunghezza d'onda della radiazione incidente è piccola rispetto alle dimensioni della spira: $\lambda = \frac{2\pi}{k} = 314cm \gg 2a = 20cm$. La f.e.m. indotta

vale $\epsilon = -\frac{d\Phi(\vec{B})}{dt} = -\frac{d(\vec{B} \cdot \hat{n})}{dt} \pi a^2 = -\frac{\pi a^2 E_o}{c\sqrt{2}} \frac{d[\cos(-ckt)]}{dt} = -\frac{\pi a^2 E_o k}{\sqrt{2}} \sin(ckt) = -\epsilon_{max} \sin(ckt)$, con

$\epsilon_{max} = \frac{\pi a^2 E_o k}{\sqrt{2}} = 130mV$, per cui $i = \frac{\epsilon}{R} = -\frac{\epsilon_{max}}{R} \sin(ckt) = -i_{max} \sin(ckt)$ con $i_{max} = \frac{\epsilon_{max}}{R} = 13mA$.

2.4 Se la auto-induttanza della spira non fosse nulla, la corrente dovrebbe verificare la

legge $Ri + L \frac{di}{dt} = -\epsilon_{max} \sin(ckt)$ con $L = 20nH$. La soluzione più generale è $i = Ae^{-t/\tau} + \tilde{i}$ con

$\tau = \frac{L}{R} = 2ns$ e \tilde{i} soluzione particolare. Poichè siamo in una situazione stazionaria, in cui l'onda incide da un tempo molto lungo (praticamente da $t = -\infty$) sulla spira, si avrà $A=0$. La soluzione possibile è quindi esclusivamente una soluzione particolare, che cerchiamo di tipo armonico con la stessa frequenza dell'onda incidente: $\tilde{i} = D \sin(ckt + \phi)$.

Sostituendo questa espressione nell'equazione del circuito abbiamo

$LDck \cos(ckt + \phi) + RD \sin(ckt + \phi) = -\varepsilon_{\max} \sin(ckt)$; sviluppando e dividendo per R :

$$\tau Dck \cos(ckt) \cos(\phi) - \tau Dck \sin(ckt) \sin(\phi) + D \sin(ckt) \cos(\phi) + D \cos(ckt) \sin(\phi) = -\frac{\varepsilon_{\max}}{R} \sin(ckt) .$$

Uguagliando i termini con la stessa dipendenza temporale otteniamo un sistema

$$\begin{cases} \tau Dck \cos \phi + D \sin \phi = 0 \\ -\tau Dck \sin \phi + D \cos \phi = -\frac{\varepsilon_{\max}}{R} \end{cases} ; \text{ponendo } \alpha \equiv \tau ck = 1.2 \text{ abbiamo } \begin{cases} \tan \phi = -\alpha = -1.2 \\ D = -\frac{\varepsilon_{\max}}{R} \frac{1}{\sqrt{1+\alpha^2}} = -8.3mA \end{cases} . \quad \text{II}$$

valore assoluto $|D| = 8.3mA$ è la corrente massima nella spira; notiamo come l'induttanza abbia attenuato l'ampiezza e sfasato le oscillazioni della corrente indotta rispetto al caso puramente resistivo.