

Esercizi

sui potenziali ritardati

1.

Trovare i campi e le distribuzioni di carica e corrente che corrispondono ai potenziali

$$\varphi(\mathbf{r}, t) = 0; \quad \mathbf{A}(\mathbf{r}, t) = \begin{cases} \hat{z} \frac{\mu_0 \beta}{4c} (ct - |x|)^2, & \text{per } |x| < ct, \\ 0, & \text{per } |x| > ct, \end{cases} \quad (1)$$

dove β è una costante e $c = 1/\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}$.

Dimostrare inoltre che:

i) i potenziali (1) obbediscono alla gauge di Lorentz;

ii) per una superficie chiusa a "scatola" rettangolare parallela al piano yz , di lunghezza l , larghezza w ed altezza h , posta ad una distanza d sopra il piano yz , l'aumento interno di energia elettromagnetica tra i due istanti $t_1 = d/c$ e $t_2 = (d+h)/c$ è pari al flusso entrante del vettore di Poynting integrato nel tempo nell'intervallo $t_1 < t < t_2$.

2.

Un filo (praticamente) infinito ed elettricamente neutro, è percorso da corrente

$$I(t) = \begin{cases} 0, & \text{per } t \leq 0, \\ I_0 & \text{per } t \geq 0. \end{cases} \quad (2)$$

soluzioni

1.

Per $|x| < ct$:

$$\begin{aligned} \mathbf{E} &= -\nabla\varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -\hat{z} \frac{\mu_0 \beta}{2} (ct - |x|), \\ \mathbf{B} &= \nabla \times \mathbf{A} = -\hat{y} \frac{\mu_0 \beta}{4c} \frac{\partial}{\partial x} (ct - |x|)^2 = \pm \hat{y} \frac{\mu_0 \beta}{2c} (ct - |x|); \end{aligned} \quad (3)$$

(con il segno *più* per $x > 0$ ed il segno *meno* per $x < 0$. Inoltre $\mathbf{E} = \mathbf{B} = 0$ se $|x| > ct$.)

È immediato dimostrare che

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \cdot \mathbf{E} = 0, \quad \nabla \times \mathbf{E} = \mp \hat{y} \frac{\mu_0 \beta}{2}; \\ \nabla \cdot \mathbf{B} = 0, \quad \nabla \times \mathbf{B} = -\hat{z} \frac{\mu_0 \beta}{2c}; \\ \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = -\hat{z} \frac{\mu_0 \beta c}{2}, \quad \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \pm \hat{y} \frac{\mu_0 \beta}{2}; \end{array} \right. \quad (4)$$

e le equazioni di Maxwell sono soddisfatte con $\rho = 0$ e $\mathbf{j} = 0$. Il campo \mathbf{B} , mostra una discontinuità in $x = 0$ e questo segnala la presenza di una densità di corrente superficiale $\mathbf{J} = J\hat{z}$ nel piano yz tale che valga la discontinuità

$$B_y(t)|_{x=0^+} - B_y(t)|_{x=0^-} = \mu_0 J$$

ovvero

$$J = \beta t.$$

2.

La densità di corrente nel filo dà origine ad un potenziale ritardato al suo intorno, ed essendo l'elemento di volume del filo di sezione costante A , $dV = dl \cdot A$, si ottiene

$$\mathbf{j}(\mathbf{r}_2, t - r_{12}/c) dV_2 = \mathbf{j}(\mathbf{r}_2, t - r_{12}/c) \cdot A dl_2 = I(t - r_{12}/c) dl_2 = I(t - r_{12}/c) dz_2,$$

avendo identificato l'asse z con il filo. Il potenziale risulta

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}_1, t) = \hat{z} \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{I(t - r_{12}/c)}{r_{12}} dz_2;$$

e per $r_{12}/c > t$ si ha $t - r_{12}/c < 0$ e la corrente è nulla in accordo con le (2). L'interpretazione è chiara: se $r_{12} > ct$, l'informazione circa la presenza della corrente non può essere giunta nel punto dove si calcola il campo $\mathbf{r}_1 = (x_1, y_1, 0)$ a distanza

$$r_{12} = \sqrt{x_1^2 + y_1^2 + z_2^2} = \sqrt{s_1^2 + z_2^2},$$

dal punto sorgente $\mathbf{r}_2 = (0, 0, z_2)$. In pratica deve risultare

$$|z_2| \leq \sqrt{(ct)^2 - s_1^2}$$

e l'integrale da calcolare risulta

$$\begin{aligned}
 \mathbf{A}(s_1, t) &= \hat{z} \frac{\mu_0}{4\pi} I_0 \int_{-\sqrt{(ct)^2 - s_1^2}}^{+\sqrt{(ct)^2 - s_1^2}} \frac{dz_2}{\sqrt{s_1^2 + z_2^2}} = \hat{z} \frac{\mu_0}{4\pi} 2 I_0 \int_0^{\sqrt{(ct)^2 - s_1^2}} \frac{dz}{\sqrt{s_1^2 + z^2}} = \\
 &= \hat{z} \frac{\mu_0}{4\pi} 2 I_0 \ln \left(\sqrt{s_1^2 + z^2} + z \right) \Big|_0^{\sqrt{(ct)^2 - s_1^2}} = \hat{z} \frac{\mu_0}{4\pi} 2 I_0 \ln \left(\frac{ct + \sqrt{(ct)^2 - s_1^2}}{s_1} \right) .
 \end{aligned}$$

È immediato verificare che:

$$\begin{aligned}
 \mathbf{E}(s, t) &= -\nabla\varphi - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -\frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -\hat{z} \frac{\mu_0}{4\pi} 2 I_0 \frac{c}{\sqrt{(ct)^2 - s^2}} \\
 \mathbf{B}(s, t) &= \nabla \times \mathbf{A} = -\frac{\partial A_z}{\partial s} \hat{\phi} = \hat{\phi} \frac{\mu_0}{4\pi} 2 I_0 \frac{ct}{s \sqrt{(ct)^2 - s^2}} .
 \end{aligned}$$

Il caso statico viene riprodotto nel limite $t \rightarrow \infty$, in cui $\mathbf{E} = 0$ e $\mathbf{B} = \hat{\phi} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{2I_0}{s}$.