

Esercizio settimanale n. 11

Guglielmo Bordin

26 maggio 2023

Una regione di spazio vuoto è pervasa da un campo elettrico variabile nel tempo descritto dall'espressione

$$\mathbf{E} = E_0 \sin\left[\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct)\right](\hat{\mathbf{x}} + \hat{\mathbf{y}}).$$

Derivare l'espressione del campo magnetico usando le leggi di Maxwell, sapendo che il suo modulo vale $B_0 = E_0/c$ nell'origine a $t = 0$.

Suggerimento. È sufficiente usare solo una delle quattro equazioni in forma differenziale (scegliete la più appropriata), e ricordarsi della costante di integrazione.

Soluzione. **Il testo che vi ho consegnato aveva un problema:** la condizione al contorno « B_0 nell'origine a $t = 0$ » non è sufficiente a garantire una soluzione univoca. Una consegna corretta (vedere più avanti perché) sarebbe stata:

[...] Derivare l'espressione del campo magnetico usando le leggi di Maxwell, *tralasciando termini costanti nel tempo.*

Ne terrò conto nella correzione, mi scuso per il disagio.

Convieni partire dalla legge di Faraday in forma differenziale:

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}, \quad (1)$$

integrando rispetto al tempo entrambi i lati dell'equazione otteniamo

$$\mathbf{B}(t) = -\int \nabla \times \mathbf{E}(t) dt + \mathbf{B}_0. \quad (2)$$

Possiamo chiamare \mathbf{B}_0 la costante di integrazione, che potrà dipendere da x , y , z ma non dal tempo, la variabile su cui stiamo integrando.

Dobbiamo quindi calcolare il rotore del campo elettrico. Per farlo possiamo usare il trucco del determinante:

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{E} &= \det \begin{pmatrix} \hat{\mathbf{x}} & \hat{\mathbf{y}} & \hat{\mathbf{z}} \\ \partial_x & \partial_y & \partial_z \\ E_x & E_y & E_z \end{pmatrix} \\ &= \left(\frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z}\right)\hat{\mathbf{x}} + \left(\frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x}\right)\hat{\mathbf{y}} + \left(\frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y}\right)\hat{\mathbf{z}}. \end{aligned} \quad (3)$$

Nel nostro caso la componente z è nulla, mentre E_x ed E_y dipendono soltanto da z . Ciò che rimane è quindi

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial E_y}{\partial z}\hat{\mathbf{x}} + \frac{\partial E_x}{\partial z}\hat{\mathbf{y}} = -\frac{2\pi}{\lambda}E_0 \cos\left[\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct)\right](\hat{\mathbf{x}} - \hat{\mathbf{y}}). \quad (4)$$

Riprendiamo ora l'equazione (2) e inseriamo quanto trovato:

$$\mathbf{B}(t) = \mathbf{B}_0 + \frac{2\pi}{\lambda}E_0(\hat{\mathbf{x}} - \hat{\mathbf{y}}) \int \cos\left[\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct)\right] dt. \quad (5)$$

Qui possiamo effettuare la sostituzione di variabili

$$\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct) = u, \quad (6)$$

che applicata ai differenziali dà

$$-\frac{2\pi c}{\lambda} dt = du \implies dt = -\frac{\lambda}{2\pi c} du. \quad (7)$$

Sostituendo nell'integrale otteniamo

$$\begin{aligned} \mathbf{B}(t) &= \mathbf{B}_0 + \frac{E_0}{c}(\hat{\mathbf{y}} - \hat{\mathbf{x}}) \int \cos(u) du \\ &= \mathbf{B}_0 + \frac{E_0}{c} \sin(u)(\hat{\mathbf{y}} - \hat{\mathbf{x}}) \\ &= \mathbf{B}_0 + \frac{E_0}{c} \sin\left[\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct)\right](\hat{\mathbf{y}} - \hat{\mathbf{x}}). \end{aligned} \quad (8)$$

Qui nel secondo passaggio abbiamo inglobato la nuova costante di integrazione in \mathbf{B}_0 , e risostituito la definizione di u nel terzo.

Ora dobbiamo ricordare che \mathbf{B}_0 , per quanto sappiamo, è costante solo rispetto al tempo: possiamo scrivere per completezza $\mathbf{B}_0(x, y, z)$. Nell'origine a $t = 0$ il termine con il seno è nullo e rimane soltanto $\mathbf{B}_0(0, 0, 0)$ (\mathbf{B}_0 calcolato nell'origine). Con le informazioni fornite possiamo concludere che $\mathbf{B}_0(0, 0, 0)$ è un vettore di modulo $B_0 = E_0/c$, ma niente di più! Seguiamo quindi la consegna «corretta» e tralasciamo i campi costanti nel tempo, ossia poniamo $\mathbf{B}_0 = \mathbf{0}$. La soluzione è dunque

$$\mathbf{B}(t) = \frac{E_0}{c} \sin\left[\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct)\right](\hat{\mathbf{y}} - \hat{\mathbf{x}}). \quad (9)$$