

Soluciones Parcial de Física 3

Instituto de Física, Facultad de Ingeniería

5 de julio de 2022

Ejercicio 1

- a) La onda electromagnética viaja en la dirección de x positiva.
- b) $\lambda = \frac{2\pi c}{\omega}$
- c) Dado que la dirección del campo magnético es \hat{j} y la onda viaja en la dirección de \hat{i} el campo eléctrico debe ser en la dirección de $-\hat{k}$ de forma tal que el vector de pointing apunte en la dirección en la que viaja la onda ($\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B}$)
El campo eléctrico será de la forma

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = -E_0 \sin(\omega t - kx) \hat{k}$$

- d) La intensidad de la onda viene dada por

$$I = \frac{1}{2\mu_0 c} E_0^2 = 1 \text{ W/m}^2$$

siendo $E = cB$ por ser una onda plana. $B_0 = 9,2 \times 10^{-8} \text{ T}$ y $E_0 = 27 \text{ V/m}$.

- e) La onda reflejada viaja en la dirección de x negativas y tiene una diferencia de fase de π respecto de la onda incidente. Si llamamos E_r a la amplitud del campo reflejado

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = -E_r \sin(\omega t + kx + \pi) \hat{k} = E_r \sin(\omega t + kx) \hat{k}$$

siendo $E_r = \sqrt{\frac{1}{4}} E_0 = \frac{E_0}{2}$ para que la onda reflejada tenga 1/4 de la intensidad de la onda incidente.

Ejercicio 2

- a) Cuando recién se abre la llave el capacitor está descargado por lo que la diferencia de potencial entre sus placas es nula (actúa como un corto-circuito). En consecuencia la corriente $I(0) = V/R$.
- b) Mucho después de cerrada la llave la corriente es estacionaria por lo que la caída de potencial en el inductor es nula (actúa como un corto-circuito). En consecuencia la corriente $I(\infty) = V/R$.
- c) La diferencia de potencial en el capacitor y el inductor son iguales. Como mucho después de cerrada la llave la caída de potencial en el inductor es nula el capacitor está descargado $Q(\infty) = 0$.
- d) En el momento en que se vuelve a abrir la llave hay corriente circulando por el inductor (ver b)) y el capacitor está descargado (ver c)). Existe energía almacenada en el circuito LC que oscila entre el inductor y el capacitor con período $T = 2\pi\sqrt{LC}$. Al cabo de un cuarto de período la energía inicialmente almacenada en el inductor pasa integralmente al capacitor y su carga es máxima.
- e) La energía almacenada en el capacitor cuando su carga es máxima es toda la energía inicial:
 $E = \frac{1}{2} L \left(\frac{V}{R}\right)^2$.

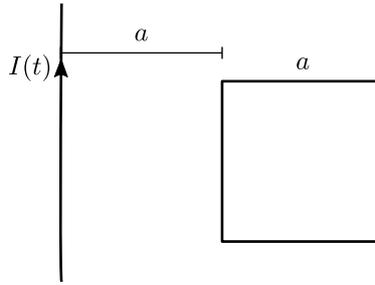


Figura 1. Diagrama del ejercicio.

Ejercicio 3

Tomaremos un sistema de coordenadas tal que $\vec{z} = z\hat{k}$ apunte saliente a la hoja. Y la coordenada x va de izquierda a derecha, y la coordenada $\vec{y} = y\hat{j}$ va de abajo hacia arriba, siguiendo el dibujo.

- a) Por Ampère tenemos: $\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{enc}$

El campo magnético será entrante a la hoja a la derecha del cable. Tomaremos un anillo Amperiano centrado en el cable (de forma tal que el área menor, A , que tiene por bordes a este anillo, circunferencia, tenga dirección igual que la corriente. Es decir, $\vec{A} = A\hat{j}$). De esta forma, el campo magnético será colineal con el diferencial de curva $d\vec{l} = -dl\hat{k}$ y su producto escalar será Bdl .

Finalmente, tendremos que $\vec{B} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi r}\hat{k}$.

Aplicando Faraday, $\varepsilon = RI_{ind} = -\frac{d\phi_M}{dt}$.

Si tomamos la superficie de la espira saliente a la hoja, $\vec{S} = S\hat{k}$ entonces obtendremos que

$$\phi_M = \int \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int \frac{\mu_0 I}{2\pi r}(-\hat{k}) \cdot \hat{k} dS = -\int_a^{2a} \int_0^a \frac{\mu_0 I}{2\pi x} dx dy = -\frac{\mu_0 a I}{2\pi} \int_a^{2a} \frac{dx}{x} = -\frac{\mu_0 a \text{Ln}(2) I}{2\pi}.$$

Obteniendo así la fem inducida, $\varepsilon = \frac{\mu_0 a \text{Ln}(2)}{2\pi} \frac{dI}{dt}$

Por lo tanto,

$$I_{ind}(t) = \frac{\mu_0 a \text{Ln}(2)}{R 2\pi} \frac{dI}{dt} \quad (1)$$

- b) La ley de Lenz indica que la fem inducida se opondrá al cambio del flujo magnético. Debido a que éste aumenta en sentido entrante a la hoja, sobre la espira se inducirá un fem tal genere una corriente que a su vez genere un campo magnético saliente a la hoja, oponiéndose al cambio. Para que este $\vec{B}_{ind} = B_{ind}\hat{k}$ se oponga al aumento de campo entrante, por la espira deberá circular una corriente en sentido antihorario (regla de la mano derecha).

c)
$$P(t) = RI(t)^2 = \frac{1}{R} \left(\frac{\mu_0 a \text{Ln}(2)}{2\pi} \right)^2 \left(\frac{dI}{dt} \right)^2 = \frac{1}{R} \left(\frac{\mu_0 a \text{Ln}(2)}{2\pi} \right)^2 (I_0 \omega \sin(\omega t))^2$$

El valor medio de la función seno cuadrado es $1/2$, ya que el valor medio de $\cos^2(\omega t) + \sin^2(\omega t)$ es 1. Por lo tanto,

$$\bar{P} = \frac{1}{2R} \left(\frac{\mu_0 a \text{Ln}(2) I_0 \omega}{2\pi} \right)^2 \quad (2)$$

- d) Los valores de t tal que la potencia instantánea sea cero serán aquellos tales que $\sin(\omega t) = 0$.

Por lo tanto, $t_n = \frac{\pi n}{\omega}$