

Pauta Auxiliar 17

En la espira se inducirá corriente, siempre y cuando en ella se induzca algún voltaje (fem). Luego, esta fem puede calcularse mediante

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi}{dt}$$

con Φ el flujo que se enlaza en la espira. Así, por ley de Ohm, la corriente se puede calcular mediante

$$\mathcal{E} = IR$$

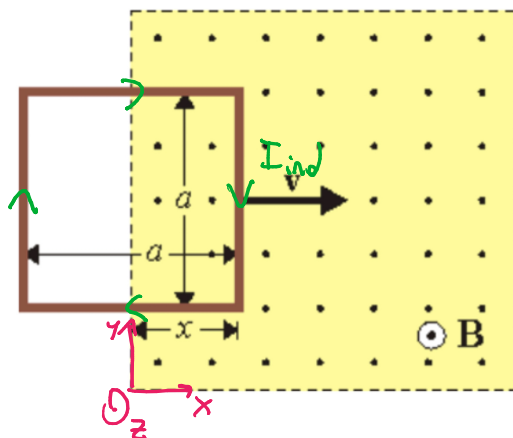
Luego, debemos comenzar calculando el flujo Φ . Esto lo hacemos mediante

$$\Phi = \iint \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

con $\vec{B} = B_0 \hat{z}$, según el SR indicado.

Sin embargo, ¿hacia dónde apunta $d\vec{S}$?

Apuntará en la dirección dada por la regla de la mano derecha, según la corriente inducida. Ahora, ¿qué dirección tiene esta corriente? Será el **sentido indicado** en la figura, dada la ley de Lenz, la que establece que la corriente se inducirá oponiéndose al cambio de flujo. Como debido al movimiento de la espira el flujo debido a $\vec{B} = B_0 \hat{z}$ aumenta, la corriente buscará inducir un campo $\vec{B}_{ind} = -B_{ind} \hat{z}$, de manera de contrarrestar este aumento de flujo. Así, la corriente circulará en el **sentido indicado** de manera de producir $\vec{B}_{ind} = -B_{ind} \hat{z}$.



Luego,

$$d\vec{S} = -dS \hat{z} \Rightarrow d\vec{S} = -dx dy \hat{z}$$

Así, al calcular el flujo enlazado, obtenemos que

$$\Phi = \iint \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_0^a \int_0^x B_0 \hat{z} \cdot -dx' dy' \hat{z} = -B_0 \int_0^a \int_0^x dx' dy' \Rightarrow \Phi = -B_0 ax$$

De esta manera, la fem inducida será

$$\mathcal{E} = - \frac{d}{dt} (-B_0 ax) \Rightarrow \mathcal{E} = B_0 a \dot{x} \quad / \quad \dot{x} = v$$

$$\Rightarrow \mathcal{E} = B_0 a v$$

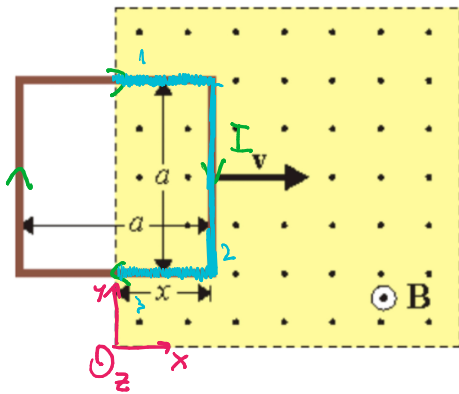
Así, por ley de Ohm

$$\mathcal{E} = IR \Leftrightarrow I = \frac{B_0 a v}{R}$$

b) Para obtener la fuerza que ejerce $\vec{B}$ sobre la espira, usamos la fuerza de Lorentz:

$$\vec{F} = \int I d\vec{l} \times \vec{B}$$

Luego, debemos considerar la fuerza que actúa sobre cada uno de los lados de la espira



$$\begin{aligned} \Rightarrow \vec{F} &= \int_1 I d\vec{l} \times \vec{B} + \int_2 I d\vec{l} \times \vec{B} + \int_3 I d\vec{l} \times \vec{B} \\ &= \int_0^x I dx \hat{x} \times B_0 \hat{z} + \int_a^0 I dy \hat{y} \times B_0 \hat{z} + \int_x^0 I dx \hat{x} \times B_0 \hat{z} \end{aligned}$$

Obs: Integramos solo las zonas en donde hay campo magnético

$$= \int_0^x I B_0 dx (\hat{x} \times \hat{z}) + \int_a^0 I B_0 dy (\hat{y} \times \hat{z}) + \int_x^0 I B_0 dx (\hat{x} \times \hat{z})$$

$$= -I B_0 x \hat{y} - I B_0 a \hat{x} + I B_0 x \hat{y} \Rightarrow \vec{F} = -I B_0 a \hat{x}$$

Recordando que $I = \frac{B_0 a v}{R}$

$$\Rightarrow \vec{F} = -\frac{B_0^2 a^2 v}{R} \hat{x}$$

c) Usando segunda ley de Newton, se tendrá que

$$\vec{F} = m \vec{a} \Rightarrow -\frac{B_0^2 a^2 v}{R} \hat{x} = m \vec{a} \quad / \quad a = \dot{v}$$

$$\Rightarrow -\frac{B_0^2 a^2}{R} v = m \dot{v} \Rightarrow \dot{v} + \frac{B_0^2 a^2}{mR} v = 0$$

Lo que corresponde a una EDO cuya solución general es

$$v(t) = A e^{-t/\tau}$$

con $\tau = \frac{B_0^2 a^2}{mR}$. La constante A está dada por la condición inicial

$$v(t=0) = v_0 \doteq A e^0 \Rightarrow A = v_0 \Rightarrow v(t) = v_0 e^{-t/\tau}$$