

AULA 20: LEI DE FARADAY (CONTINUAÇÃO)

Exercício em sala

Solução

1. Verdadeiro (**V**) ou falso (**F**):

F A *fem* induzida num circuito é igual a menos o fluxo magnético pelo circuito.

Lei de Faraday!

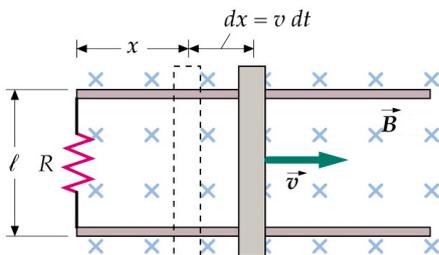
$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$

O que importa é a taxa de variação do fluxo, não o seu valor.

V É possível haver uma *fem* induzida não-nula num circuito em um instante onde o fluxo através do circuito é zero.

Sim, é possível. Novamente, o que importa de fato é a taxa de variação do fluxo. É possível que, em um dado instante ele seja nulo, mas sua derivada não.

2. Considere o problema da figura abaixo onde uma barra de comprimento $l = 20$ cm está se movendo com velocidade $v = 10$ m/s em uma região onde há um campo magnético constante $B = 0,8$ T, entrando na página. O circuito, cuja resistência interna é desprezível, está ligado a um resistor com $R = 2 \Omega$. Calcule:



(a) A *fem* induzida no circuito.

Tomando o eixo x como o eixo horizontal, orientado para a direita, o fluxo magnético será $\Phi_B = Blx$. Portanto, usando a lei de Faraday,

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt} = -Bl\frac{dx}{dt} = -Blv$$

Portanto,

$$\mathcal{E} = -(0,8)(0,2)(10) = -1,6 \text{ V}$$

(b) A corrente induzida no circuito (magnitude e direção!).

Pela lei de Ohm,

$$I = \frac{\mathcal{E}}{R} = -\frac{Blv}{R} = -\frac{1,6}{2} = -0,8 \text{ A}$$

Para determinarmos a direção existem diversas maneiras. 1) escolhemos (quase que sem percebermos) a normal da superfície para baixo. Portanto, de acordo com a convenção de direção do circuito, um valor positivo significa uma circulação no sentido horário. Como $I < 0$, a corrente será então no sentido anti-horário. 2) Lei de Lenz: O campo está entrando na página e o fluxo magnético está aumentando. A corrente induzida cria um fluxo cuja intenção é minimizar o fluxo original. Portanto, ela irá criar um campo que está saindo da página. Consequentemente, I deve ser no sentido anti-horário. 3) A força magnética que o campo B exerce em I será claramente para a esquerda

(se ela fosse para a direita, a barra estaria acelerando!). Para que possamos gerar uma força nessa direção, tendo em vista que o campo está entrando na folha, a corrente deve necessariamente estar indo de baixo para cima na barra: ou seja, I no sentido anti-horário.

- (c) A força que um agente externo precisa fazer para que a barra se mova com velocidade constante (assuma que o movimento se dá sem atrito).

Para manter uma velocidade constante, o agente externo deve exercer uma força igual em magnitude à força magnética (pois não há atrito). A força magnética será $\mathbf{F}_M = IlB(-\hat{i})$ e, portanto,

$$F_{\text{agente externo}} = -\mathbf{F}_M = IlB(\hat{i}) = (0,8)(0,2)(0,8)(\hat{i}) = 0,128 \text{ N } (\hat{i})$$

- (d) A potência dissipada na forma de calor pelo resistor.

Sabendo a corrente, teremos simplesmente que

$$P = \mathcal{E}R = I^2R = (0,8)^2 \times 2 = 1,28 \text{ W}$$

3. Uma bobina retangular de $2 \text{ cm} \times 1,5 \text{ cm}$ possui 300 espiras e é livre para rotacionar em uma região do espaço onde há um campo magnético uniforme de $0,4 \text{ T}$.

- (a) Obtenha uma fórmula para a *fem* em função do tempo, $\mathcal{E}(t)$ (**sem números!**).

Primeiramente notamos que $\mathbf{B} \cdot \hat{n} = B \cos \theta$, onde θ é o ângulo entre \mathbf{B} a normal à superfície. Como o campo é uniforme, o fluxo magnético será simplesmente

$$\Phi_B = NBA \cos \theta$$

Em seguida utilizamos a lei de Faraday e notamos que a única grandeza mudando no tempo é θ . Se assumirmos uma rotação com velocidade uniforme podemos, por simplicidade, escrever simplesmente $\theta = \omega t$ (ou seja, desprezando qualquer fase inicial, $\theta(t=0)$). Assim,

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt} = -NBA \frac{d}{dt}(\cos \omega t) = NBA\omega \sin \omega t$$

Ou seja, a *fem* pode ser escrita como

$$\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0 \sin \omega t$$

onde $\mathcal{E}_0 = NBA\omega$.

- (b) Qual a maior *fem* gerada pelo circuito se a frequência de rotação é 60 Hz ?

A *fem* corresponde a uma amplitude multiplicada por $\sin \omega t$. Esta última está restrita ao intervalo $-1 \leq \sin \omega t \leq 1$. Portanto, a *fem* máxima corresponde simplesmente à amplitude, $\mathcal{E}_0 = NBA\omega$. Lembrando que a frequência angular é $\omega = 2\pi f = 120\pi$, chegamos então a

$$\mathcal{E}_{\text{max}} = 300 \times 0,4 \times (0,02 \times 0,015) \times 120\pi \simeq 13,57 \text{ V}$$

- (c) Se quisermos que a *fem* máxima seja 110 V , qual deverá ser a frequência *angular* de rotação?

Basta invertermos a relação usada anteriormente. Definindo $\mathcal{E}_2 = 110 \text{ V}$, teremos simplesmente

$$\omega_2 = \frac{\mathcal{E}_2}{NBA} = \frac{110}{300 \times 0,4 \times (0,02 \times 0,015)} \simeq 3056 \text{ rad/s}$$

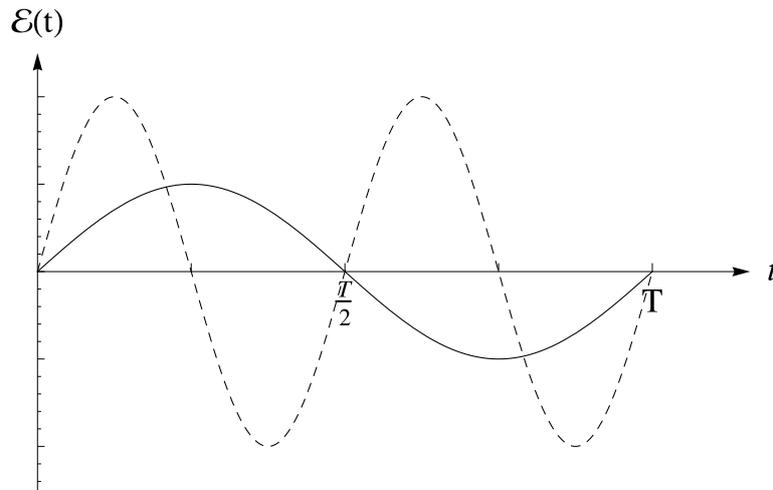
- (d) Suponha agora que mudamos o valor de B e medimos que a *fem* máxima passou a ser 24 V . Qual é o novo valor do campo?

Usando novamente a mesma fórmula, agora com $\mathcal{E}_3 = 24 \text{ V}$, chegamos a

$$B_{\text{novo}} = \frac{\mathcal{E}_2}{NA\omega_2} = \frac{24}{300 \times (0,02 \times 0,015) \times 3056} \simeq 0,087$$

Na verdade, nada disso era necessário. É claro da expressão que $B \propto \mathcal{E}$. Se a fem diminuiu por um fator $24/110 \simeq 0,218$, então o mesmo deve ser verdade de B ; de fato, $0,4 \times 0,218 \simeq 0,087$. Ufa!

- (e) O gráfico da figura abaixo mostra a *fem* em função do tempo para uma frequência angular $\omega = 2\pi/T$. Esboce o comportamento da *fem* quand a frequência angular é 2ω .



Um pouco de cuidado: ao duplicarmos a frequência, o gráfico passa a ter metade do período. Isso é intuitivo: aumentando a frequência as coisas oscilam mais rápido. Por outro lado, se usarmos o resultado do item (a) veremos que a amplitude também é multiplicada por ω . Portanto, a amplitude da oscilação aumenta por um fator 2. O resultado está ilustrado na figura.