



Programa ICTP-SAIFR de Introdução à Física para Participação em Olimpíadas

Problema da Semana: Um Problema Eletromecânico

São Paulo | 19 de Julho de 2024.

Problema 1 (2024-01, 2772-KBAHT, Rússia)

A Fig 1 mostra o diagrama de um circuito elétrico composto por uma fonte com força eletromotriz \mathcal{E} , um capacitor de capacitância C , uma bobina de indutância L , uma chave K e um disco metálico de raio R . O disco pode girar em torno de seu eixo sem atrito. O disco está localizado em um campo magnético uniforme com vetor de indução direcionado ao longo do eixo do disco conforme mostrado na Fig 1. Quase toda a massa m do disco está concentrada em sua borda fina. A fonte é conectada ao disco em seu centro O , e o indutor é conectado ao disco por meio de um contato deslizante fixo A . A resistência ôhmica do circuito através do qual a corrente flui e a presença de indutância (além de L) nele pode ser negligenciado. Inicialmente, a chave K está aberta, o disco está imóvel, não há corrente na bobina e o capacitor não está carregado. A chave K é fechada. Determine a velocidade angular máxima do disco ω_{\max} após fechar a chave, bem como o tempo τ após fechar a chave, após o qual a velocidade angular do disco atinge primeiro o valor ω_{\max} .

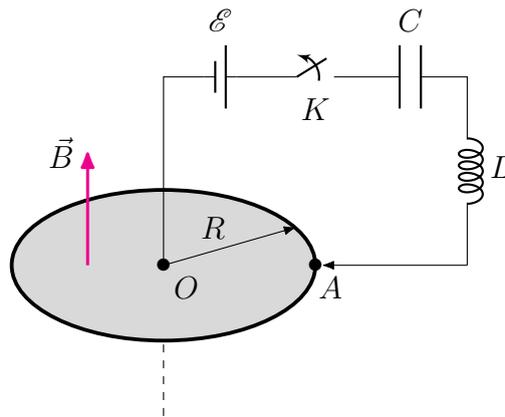


Fig 1. Esquema do circuito descrito no problema

Solução: Vamos supor que o disco gira com velocidade angular ω no sentido anti-horário. Para os portadores de carga localizados a uma distância r do eixo do disco, aparece uma velocidade coletiva ωr , perpendicular ao eixo do disco, e, conseqüentemente, aparece um

componente idêntico (sem zerar quando somado a todos os portadores) da força de Lorentz, o que causará uma redistribuição de portadores ao longo do raio para um estado estacionário, no qual a diferença de potencial em pontos localizados a distâncias r e $r + dr$ do eixo do disco é igual a $d\varphi = \omega B r dr$. Assim, a presença de um campo magnético causará uma força eletromotriz de indução igual a

$$\mathcal{E}_i = \omega B \int_0^R r dr = \frac{\omega B R^2}{2}, \quad (1)$$

e de sinal oposto à força eletromotriz, \mathcal{E} , da fonte, como é indicado pela lei de Lenz.

Vamos escrever a segunda lei de Kirchhoff para o circuito de um circuito elétrico

$$\mathcal{E} + \mathcal{E}_i = L\ddot{q} + \frac{q}{C} \quad \Rightarrow \quad \mathcal{E} - \frac{\omega B R^2}{2} = L\ddot{q} + \frac{q}{C} \quad (2)$$

onde q é a carga do capacitor. A seguir, escrevemos a lei da variação de energia do circuito elétrico, levando em consideração que o campo magnético não realiza trabalho:

$$W_{\mathcal{E}} = \mathcal{E} \Delta q = \Delta U_C + \Delta U_L + \Delta K, \quad (3)$$

onde conhecemos que

$$\Delta U_C = \frac{q^2}{2C} \quad \text{e} \quad \Delta U_L = \frac{L\dot{q}^2}{2}, \quad (4)$$

são a variação de energia no capacitor e na bobina, respectivamente. Por outro lado

$$\Delta K = \frac{mR^2\omega^2}{2} \quad (5)$$

é a variação da energia cinética de rotação da borda do disco. Finalmente a lei de conservação da energia pode ser escrita como

$$\mathcal{E}q = \frac{q^2}{2C} + \frac{L\dot{q}^2}{2} + \frac{mR^2\omega^2}{2}. \quad (6)$$

Agora vamos diferenciar a lei de conservação da energia repetido do tempo, note que apenas q e ω apresentam dependência temporal, então

$$\mathcal{E}\dot{q} = \frac{q\dot{q}}{C} + L\dot{q}\ddot{q} + mR^2\omega\dot{\omega}. \quad (7)$$

Multiplicando a equação (2) por \dot{q} e subtraindo a equação (7) dela, obtemos a seguinte relação entre $\dot{\omega}$ e \dot{q} :

$$\frac{BR^2\dot{q}}{2} = mR^2\dot{\omega} \quad \Rightarrow \quad \omega = \frac{qB}{2m}, \quad (8)$$

na última transição utilizamos as condições iniciais, ou seja, $q(0) = 0$ e $\omega(0) = 0$.

Assim, são possíveis três combinações de duas leis físicas, levando a uma solução para o problema.

1. A lei da indução eletromagnética e a lei da conservação da energia.

2. Equação da dinâmica do movimento rotacional e lei da indução eletromagnética.
3. Equação da dinâmica do movimento rotacional e lei da conservação da energia.

Para determinar a velocidade angular máxima, notamos que ela é alcançada no momento em que a corrente no circuito é igual a zero. Então, da lei da mudança de energia, temos

$$\mathcal{E}Q = \frac{Q^2}{2C} + \frac{mR^2\omega_{\max}^2}{2} \quad \text{onde} \quad \omega_{\max} = \frac{QB}{2m}, \quad (9)$$

ou seja que

$$\frac{2m\mathcal{E}\omega_{\max}}{B} = \frac{m\omega_{\max}^2}{2} \left(\frac{4m}{B^2C} + R^2 \right) \Rightarrow \omega_{\max} = \frac{4BC\mathcal{E}}{4m + B^2R^2C}. \quad (10)$$

Utilizemos agora as equações (2) e (8), onde

$$\mathcal{E} - \frac{\omega BR^2}{2} = \frac{2mL\ddot{\omega}}{B} + \frac{2m\omega}{BC} \Rightarrow \ddot{\omega} + \left(\frac{1}{LC} + \frac{B^2R^2}{4mL} \right) \omega = \frac{\mathcal{E}B}{2mL}. \quad (11)$$

A equação anterior mostra que ω vai evoluir harmonicamente no tempo, mas o seu valor médio será diferente de zero. A frequência cíclica das oscilações harmônicas descritas por ω será

$$\Omega = \sqrt{\frac{1}{LC} + \frac{B^2R^2}{4mL}}.$$

A equação (11) pode ser escrita como

$$\ddot{\omega} + \Omega^2\omega = \frac{\mathcal{E}B}{2mL} \Leftrightarrow \ddot{\xi} + \Omega^2\xi = 0, \quad (12)$$

onde utilizamos a transformação $\xi = \omega - \mathcal{E}B/2mL\Omega^2$. A solução da equação (12) é do tipo

$$\omega(t) = A_1 \cos(\Omega t) + A_2 \sin(\Omega t) + \frac{\mathcal{E}B}{2mL\Omega^2}, \quad (13)$$

onde A_1 e A_2 são determinados pelas condições iniciais, ou seja, $\omega(0) = 0$ e $\dot{\omega}(0) = 0$.

$$A_1 = -\frac{\mathcal{E}B}{2mL\Omega^2} \quad \text{e} \quad A_2 = 0. \quad (14)$$

A lei de evolução da variável ω então é

$$\omega(t) = -\frac{\mathcal{E}B}{2mL\Omega^2} \cos(\Omega t) + \frac{\mathcal{E}B}{2mL\Omega^2} = \frac{\mathcal{E}B}{2mL\Omega^2} \sin^2\left(\frac{\Omega t}{2}\right). \quad (15)$$

O valor máximo de ω é alcançado (pela primeira vez) quando

$$\sin^2\left(\frac{\Omega\tau}{2}\right) = 1 \Rightarrow \frac{\Omega\tau}{2} = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \tau = \frac{\pi}{\sqrt{\frac{1}{LC} + \frac{B^2R^2}{4mL}}}. \quad (16)$$