

$$N = 2000 \text{ spire}$$

$$l = 2 \text{ m}$$

$$r_0 = 0.15 \text{ m}$$

$$r_1 = 0.16 \text{ m}$$

$$i = 12 \text{ A}$$

$$R = 0.8 \Omega$$

$$\nu = 1800 \text{ giri/min}$$



$$\omega = 2\pi \frac{1800}{60}$$

- Calcolare la f.e.m. indotta
- Calcolare la potenza dissipata per eff. Joule
- aggiungendo un peso di massa $m = 10 \text{ Kg}$, calcolare la sua velocità limite di caduta v_{lim} .

Nel solenoide vale

$$B = \mu_0 i \frac{N}{l} = 4\pi \cdot 10^{-7} \cdot 12 \cdot \frac{2000}{2} = 0.015 \text{ T}$$

$\vec{F} = q \vec{v} \times \vec{B} \Rightarrow$ il campo indotto vale $\frac{q \omega r B}{2} = \omega r B$
 ed è diretto come $\vec{v} \times \vec{B}$, cioè radialmente
 in modo che la corrente circoli dalla
 periferia al centro del disco.

La f.e.m. indotta si ottiene integrando il campo sul cammino radiale:

$$\mathcal{E}_{\text{tot}} = \int_0^{r_0} \vec{E} \cdot d\vec{z} = \omega B \int_0^{r_0} r dr = \frac{1}{2} \omega B r_0^2 = 31.8 \text{ mV}$$

La potenza Joule dissipata è

$$P = \frac{\mathcal{E}_{\text{tot}}^2}{R} = 1.28 \text{ mW}$$

il momento applicato al disco è

→ diretta tangenzialmente al disco in verso opposto alla rotazione
 $dF = i \, dz \, B \rightarrow dM = -i r \, dz \, B \hat{\omega}$
 (frema e.m.)

$$M = -i B \int_0^{r_0} r \, dz = \frac{1}{2} i B r_0^2 = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{R} \left(\frac{1}{2} \omega B r_0^2 \right) B r_0^2 =$$

$$= -\frac{1}{4} \omega \frac{B^2 r_0^4}{R}$$

il momento applicato dal peso è

$$M' = + m g r_0$$

$$0.5 \times m r_0^2 \dot{\omega} = m g r_0 - \frac{B^2 r_0^4}{4R} \omega$$

$$\dot{\omega} + \underbrace{\frac{B^2 r_0^4}{2 m R}}_{A_1} \omega = \frac{g}{r_0}$$

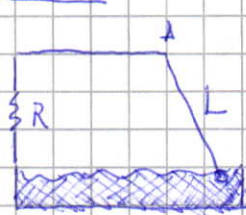
$$\underbrace{\quad}_{A_2}$$

$$\omega = \frac{A_2}{A_1} (1 - e^{-\frac{A_1 t}{A_2}}) \xrightarrow{t \rightarrow \infty} \frac{A_2}{A_1}$$

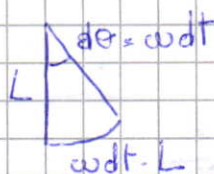
$$\Rightarrow v_{lim} = \omega_{lim} \cdot r_0 = \frac{A_2}{A_1} r_0 = \frac{4 m R g}{B^2 r_0^2} = 68 \, \text{km/h}$$

(N.B. c'era un dato in più: il raggio r_1) ■

Soluzione es. 1



\vec{B}



$$\oint = - \frac{d\Phi}{dt} = \cancel{\dots}$$

$$d\Phi = \frac{1}{2} L \cdot wdt L = \frac{1}{2} L^2 wdt$$

$$d\Phi = B d\Sigma = \frac{1}{2} B L^2 wdt$$

$$\oint = - \frac{1}{2} B L^2 \omega \Rightarrow I = - \frac{B L^2 \omega}{2R}$$

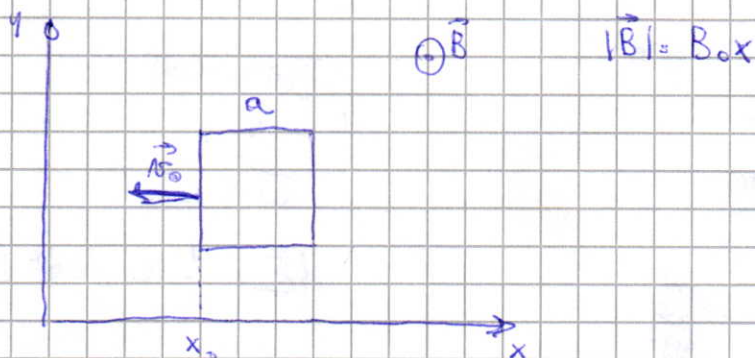
$$\vec{F} = \int_0^L I d\vec{\ell} \times \vec{B} \approx \text{(discutere direz. e verso)}$$

$$|\vec{F}| = \frac{B^2 L^3 \omega}{2R} \quad \text{(proporzionale alla velocità della massa, come una forza di attrito)}$$

Perciò l'equazione del moto del pendolo diventa

$$m L \ddot{\theta} = -mg \sin \theta - \frac{B^2 L^3}{2R} \dot{\theta}$$

Soluzione es. 2



$$d\phi(\vec{B}) = B_0 \cdot a \cdot dx$$

N.B. la notazione " $d\phi$ " è riferita al contributo infinitesimo al flusso concatenato all'istante t e non alla sua variazione nel tempo dt !

$$\phi(\vec{B}) = \int_x^{x+a} B_0 \cdot a \cdot x' dx' =$$

$$= \frac{1}{2} B_0 \cdot a \cdot x'^2 \Big|_x^{x+a} = \frac{1}{2} B_0 \cdot a (a^2 + 2ax)$$

$$R = \rho \cdot \frac{l}{S} = \rho \cdot \frac{4a}{S} = 10 \Omega$$

$$i = -\frac{1}{R} \frac{d\phi}{dt} = -\frac{B_0 \cdot a^2 \cdot v}{R} \quad \left(v = \frac{dx}{dt} \right)$$

Nel nostro caso, $v = -v_0$:

$$\Rightarrow i = + \frac{B_0 \cdot a^2 \cdot v_0}{R} = 0.2 \text{ mA} \quad (\text{positiva, dunque antioraria})$$

La spira raggiunge $x=0$ nel tempo

$$t_0 = \frac{x_0}{v_0} = 2 \text{ s}$$

Perciò, l'energia dissipata in questo tempo è:

$$E = R i^2 t_0 = \frac{B_0^2 \cdot a^4 \cdot v_0^2}{R} t_0 = 8 \cdot 10^{-7} \text{ J}$$

La forza agente sui tratti verticali del circuito è:

$$\vec{F}_x = \int_0^a i d\vec{l} \times \vec{B}(x) = -iaB_0 \vec{x}$$

$$\vec{F}_{x+a} = \int_0^a i d\vec{l} \times \vec{B}(x+a) = +iaB_0 (\vec{x} + \vec{a})$$

Le forze agenti sui due lati paralleli all'asse x ~~si annullano~~ hanno invece risultante nulla.

La forza agente sulla spira è dunque:

$$\vec{F} = \vec{F}_x + \vec{F}_{x+a} = ia^2 B_0 \hat{x} \quad (\text{avendo posto } \vec{a} = a\hat{x})$$

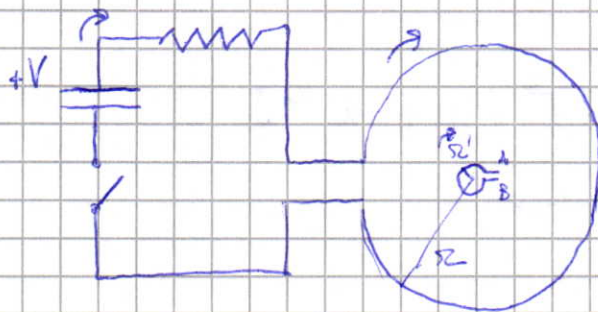
Perciò è opposta a \vec{v} e produce una decelerazione della spira. Il modulo è $F = 2 \cdot 10^{-7} \text{ N}$

Per cancellare questo effetto occorre quindi applicare una forza esterna $-\vec{F}$, compiendo lavoro:

$$L = F \cdot x_0 = 2 \cdot 10^{-7} \text{ N} \cdot 4 \text{ m} = 8 \cdot 10^{-7} \text{ J}$$

che è ovviamente uguale all'energia dissipata per effetto Joule durante il moto (come calcolato sopra).

Soluzione esercizio 5



In assenza di autoinduzione e di campi esterni variabili, il circuito è un normale circuito RC in scarica:

$$\frac{Q}{C} + Ri = 0 \rightarrow Q = Q_0 e^{-t/RC}$$

Poiché $Q(t=0) = CV_0$, si ha $Q_0 = CV_0$

Il fluire della corrente di scarica nel circuito fa sì che la spira generi un campo d'induzione magnetica B che ~~nel centro~~ ~~vale:~~

$$B = \frac{\mu_0 i}{2r}, \quad i = \frac{dQ}{dt} = -\frac{QV_0}{RC} e^{-t/RC} = -\frac{V_0}{R} e^{-t/RC}$$

Dato il segno iniziale della d.d.p. tra le armature, la corrente di scarica fluisce in verso orario, e il campo B è quindi ~~è~~ disposto in verso entrante. La sua espressione è

$$B = -\frac{\mu_0 V_0}{2rR} e^{-t/RC}$$

Il suo flusso concatenato con la spira di raggio r , nell'ipotesi $r' \leq r$, è quindi:

$$\phi(B) = -\pi r'^2 \cdot \frac{\mu_0 V}{2rR} e^{-t/RC}$$

$$f = -\frac{d\phi}{dt} = -\pi r'^2 \frac{\mu_0 V}{2rRRC} e^{-t/RC}$$

$$f(t=0) = -98.7 \cdot 10^{-9} V \quad (\text{la corrente circola in verso orario})$$