

Eletricidade e Magnetismo II – Licenciatura: **8ª Aula** (23/08/2012)

Prof. Alvaro Vannucci

Na última aula vimos:

- $V = RI \Rightarrow \int \vec{E} \cdot d\vec{l} = \frac{\rho L}{A} \int \vec{J} \cdot \hat{n} dA \Rightarrow \boxed{\vec{J} = \sigma \vec{E}}$ ($\sigma = 1/\rho$)

- Também: $\boxed{\vec{J} = nq\vec{v}_m}$; $n \equiv$ densidade volumétrica de portadores de carga

↑
(~ cm/s)

- Densidade volumétrica de força $\vec{f} = \vec{J} \times \vec{B}$.

- Em um fio com corrente I : $d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$

$$\Rightarrow \boxed{\vec{F} = I \int_a^b d\vec{l} \times \vec{B}}$$

Exemplo: Um fio condutor na forma de um semicírculo de raio R é percorrido por uma corrente I . O circuito está no plano xy e submetido a um campo \vec{B} uniforme na direção de y . Ache a força em cada trecho do fio.

➤ Trecho (i): $d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$; $\begin{cases} d\vec{l} = dl(-\hat{i}) \\ \vec{B} = B\hat{j} \end{cases}$

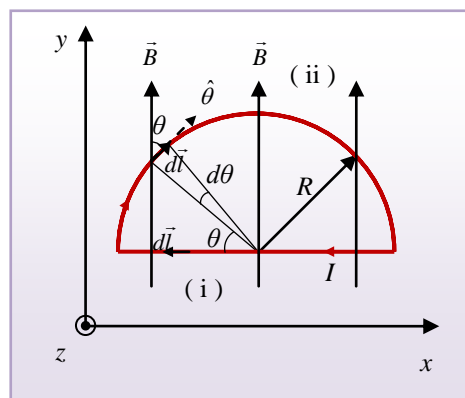
$$(-\hat{i} \times \hat{j} = -\hat{k})$$

$$\therefore \vec{F} = -I\hat{k} \int B dl \Rightarrow \boxed{\vec{F}_{(i)} = -2RIB\hat{k}}$$

➤ Trecho (ii): Agora $d\vec{l} = dl\hat{\theta} \times \vec{B}$; $\begin{cases} d\vec{l} = Rd\theta\hat{\theta} \\ \vec{B} = B\hat{j} \end{cases}$ ($\hat{\theta} \times \hat{j} = +\hat{k}$)

Portanto, em módulo, $|d\vec{l} \times \vec{B}| = dlB \sin \theta = Rd\theta B \sin \theta$, de forma que

$$F = IRB \int_0^\pi \sin \theta d\theta = IRB(-\cos \theta)_0^\pi = IRB(1+1) \Rightarrow \boxed{\vec{F}_{(ii)} = 2IRB\hat{k}}$$



➤ Note que a “espira” sofre um torque de forma a alinhar-se com o campo \vec{B} externo: este é o princípio do motor elétrico.

➤ Definindo-se $\vec{m} = IA\hat{n}$ \equiv *momento de dipolo magnético*.

temos que: $\vec{\tau} = \vec{m} \times \vec{B}$ como visto no semestre passado (para uma espira retangular).

➤ Se a espira tiver N enrolamentos $\vec{m} = NI\vec{A}$

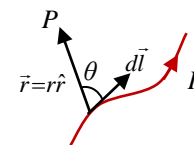
Fontes de campo magnético:

➤ Como seria um campo magnético? Como funciona o ímã?

➤ Acidentalmente, o físico dinamarquês Oested descobriu em 1819 que a corrente I de um fio provocava a deflexão da agulha de um ímã localizada próximo do fio: *produzia* \vec{B} .

➤ Um mês depois, aproximadamente, os físicos Biot e Savart propuseram uma fórmula obtida empiricamente para o cálculo do $d\vec{B}$ produzido por um $d\vec{l}$ do fio com corrente I

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

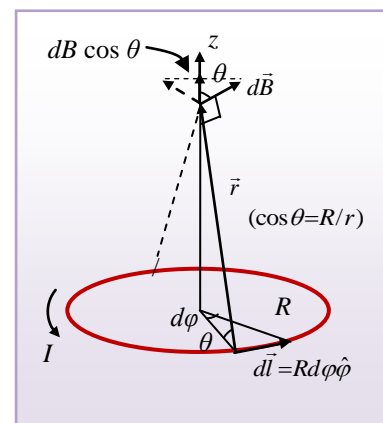


Onde $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \left(\frac{\text{Wb}}{\text{A} \cdot \text{m}} \right)$ é a *permeabilidade magnética do meio*.

Exemplo: Calcular \vec{B} ao longo do eixo axial de uma espira circular de raio R , sendo percorrida por uma corrente I

➤ Devido à simetria, $\vec{B} = B\hat{k}$ (contribuição na direção paralela ao plano da espira, dos elementos de corrente diametralmente opostos, cancelam-se).

➤ Então, $B = \int dB \cos \theta = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int \frac{R d\varphi}{r^2} \frac{R}{r}$, onde

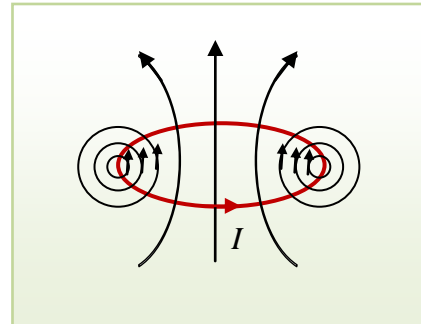
$$r = (R^2 + z^2)^{1/2}$$


➤ Assim, $B = \frac{\mu_0 IR^2}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{d\varphi}{(R^2 + z^2)^{3/2}} \Rightarrow B = \frac{\mu_0 IR^2}{2(R^2 + z^2)} \cdot N \hat{k}$

➤ Em particular:

- 1º) $B(z=0) = \frac{\mu_0 I}{2R} \hat{k}$ (no centro da espira)
- 2º) $|\vec{B}(z \gg R)| = \frac{\mu_0 I R^2}{2z^3} = \frac{\mu_0 |\vec{m}|}{2\pi z^3}$ (campo de um dipolo magnético decai com a distância ao cubo)

- Configuração espacial das linhas de força:
- Agora, da mesma forma que utilizamos a Lei de Gauss para o cálculo do campo elétrico, quando a geometria do sistema era adequada, temos a “Lei Circuital de Ampère” para o cálculo do campo magnético:



$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{enl.}}$$

(note que trata-se de uma integral de linha)

- Esta expressão vale sempre, mas só é conveniente utilizada quando dois critérios puderem ser satisfeitos:

1. Percurso escolhido deve ser, em todos os pontos, paralelo ou perpendicular às linhas de campo \vec{B} :

i) Se $d\vec{l} \perp \vec{B} \Rightarrow \vec{B} \cdot d\vec{l} = 0$

ii) $d\vec{l} \parallel \vec{B} \Rightarrow \vec{B} \cdot d\vec{l} = B dl$

2. Quando $d\vec{l} \parallel \vec{B}$, $\Rightarrow |\vec{B}|$ deve ser constante ao longo do percurso