

Eletromagnetismo I

Prof. Raul Abramo - 2º Semestre 2015

Preparo: Gilson Ronchi

Aula 17

Nesta aula veremos:

- Dipolos magnéticos
- Quadrupolos magnéticos
- Exemplos e exercícios

Potencial vetor

$$A(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int dV' \frac{\vec{J}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d\vec{l}' \frac{I}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

$$\nabla^2 \vec{A} = -\mu_0 \vec{J} \rightarrow 0 \text{ se } \vec{J} = 0$$

Mas

$$\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} = \sum_{l=0}^{\infty} \frac{r_-^l}{r_+^{l+1}} P_l(\hat{r} \cdot \hat{r}')$$

então, para $r > r'$,

$$A(\vec{r}) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \sum_{l=0}^{\infty} \frac{1}{r^{l+1}} \int d\vec{l}' r'^l P_l(\hat{r} \cdot \hat{r}')$$

- $l = 0$:

$$\int d\vec{l}' \cdot 1 \cdot 1 = 0$$

- $l = 1$

$$\int d\vec{l}' \cdot r' \cdot (\hat{r} \cdot \hat{r}') = \int d\vec{l}' (\hat{r} \cdot \vec{r}')$$

Vamos considerar

$$\hat{r} \int d\vec{l}' \cdot (\hat{r} \cdot \vec{r}')$$

$$\begin{aligned}
\int d\vec{l}' \cdot r' \cdot (\hat{r} \cdot \hat{r}') &= \int d\vec{S}' \cdot \nabla' \times [\hat{r}(\hat{r} \cdot \vec{r}')] \\
&= \int d\vec{S}' \cdot [-\hat{r} \times \nabla'(\hat{r} \cdot \vec{r}')] \\
&= \hat{r} \int d\vec{S}' \times \nabla'(\hat{r} \cdot \vec{r}') \\
&= \hat{r} \int d\vec{S}' \times \hat{r}
\end{aligned}$$

Momento de dipolo de um laço

Vamos então definir o momento de dipolo magnético de um laço

$$\vec{m} = I \times \vec{S} \quad \vec{S} = S\hat{n}$$

Então

$$A_{dip}(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m} \times \hat{r}}{r^2} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m} \times \vec{r}}{r^3}$$

De um modo mais geral

$$\begin{aligned}
\vec{m} \times \vec{r} &= \int dV' r' (\hat{r} \cdot \hat{r}') \vec{J}(\vec{r}') \\
&= \int dV' (\hat{r} \cdot \vec{r}') \vec{J}(\vec{r})
\end{aligned}$$

Mas a expressão acima assume que o lado direito é um vetor perpendicular a \hat{r} !

De fato

$$\begin{aligned}
\hat{r} \cdot (\vec{m} \times \hat{r}') &= 3 \\
&= \int dV' (\hat{r} \cdot \vec{r}') [\hat{r} \cdot \vec{J}(\vec{r}')]
\end{aligned}$$

Mas

$$\begin{aligned}
\hat{r} \cdot \vec{J}(\vec{r}') (\hat{r} \cdot \vec{r}') &= \frac{1}{2} \nabla' \cdot \left\{ [\hat{r} \cdot \vec{J}(\vec{r}')] \hat{r}(\vec{r}')^2 \right\} \\
\text{onde } \nabla' \cdot \vec{J}(\vec{r}') &= 0 \\
\nabla'(\vec{r}')^2 &= 2\vec{r}''
\end{aligned}$$

Daí

$$\begin{aligned}
\hat{r} \cdot \int dV' (\hat{r} \cdot \vec{r}') \vec{J}(\vec{r}') &= \frac{1}{2} \int dV' \nabla' \cdot \left\{ [\hat{r} \cdot \vec{J}(\vec{r}')] \hat{r}(\vec{r}')^2 \right\} \\
&= \frac{1}{2} \oint d\vec{S}' \cdot \hat{r} r' [\hat{r} \cdot \vec{J}(\vec{r}')]
\end{aligned}$$

Campo magnético de dipolo

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \nabla \times \left(\frac{\vec{m} \times \vec{r}}{r^3} \right)$$

$$\boxed{\vec{B}_{dip} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3(\vec{m} \cdot \hat{r}) \hat{r} - \vec{m}}{r^3}}$$

Quadrupolo magnético

É um caso mais difícil

- $l = 2$

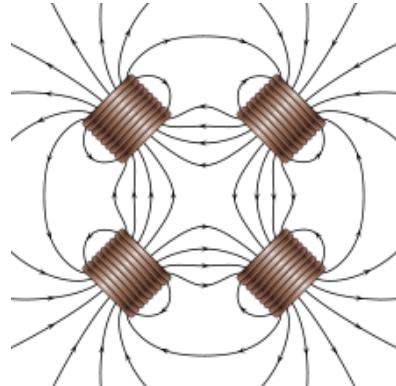
$$\vec{A}_2(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{1}{r^3} \int dV' \vec{J}(\vec{r}') (r'^2) \underbrace{P_2(\hat{r} \cdot \hat{r}')}_{=\frac{1}{2}[3(\hat{r} \cdot \hat{r}')^2 - 1]}$$

Assim como no caso do quadrupolo elétrico:

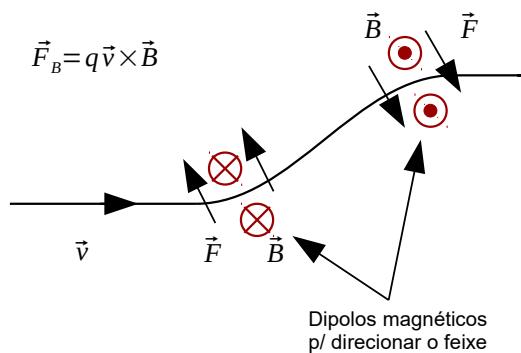
$$\vec{A}_2(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{1}{r^3} \times \frac{1}{2} \sum_{i,j}^3 \hat{r}_i \hat{r}_j \cdot \vec{Q}_{ij}$$

$$\vec{Q}_{ij} = \int dV' (3r'_i r'_j - r'^2 \delta_{ij}) \vec{J}(\vec{r}')$$

Exemplo de um quadrupolo magnético físico:

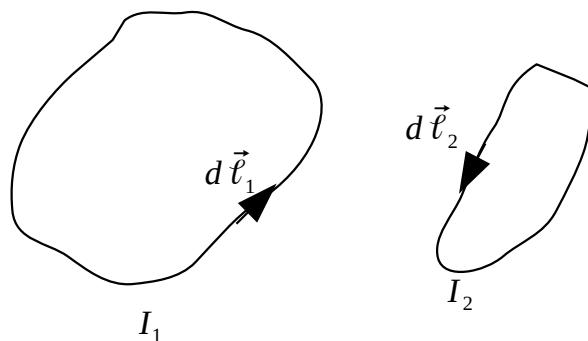


Aplicação: Feixes de partículas carregadas



Mas os feixes são “grossos” e tendem a desfocar à medida que propagam dentro dos aceleradores. E aí que entram os quadrupolos.

A força magnética



$$d\vec{F} = d\vec{q} \times \vec{B} = Id\vec{\ell} \times \vec{B}$$

$$\begin{cases} d\vec{F}_{12} &= I_1 d\vec{\ell}_1 \times \vec{B}_2 \\ d\vec{F}_{21} &= I_2 d\vec{\ell}_2 \times \vec{B}_1 \end{cases}$$

Por outro lado,

$$d\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} Id\vec{\ell}' \times \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3}$$

$$\begin{cases} d\vec{B}_1 &= \frac{\mu_0}{4\pi} I_1 d\vec{\ell}_1 \times \frac{(\vec{r}_2 - \vec{r}_1)}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|^3} \\ d\vec{B}_2 &= \frac{\mu_0}{4\pi} I_2 d\vec{\ell}_2 \times \frac{(\vec{r}_1 - \vec{r}_2)}{|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|^3} \end{cases}$$

Portanto, a força total do laço 1 sobre o 2 será

$$\vec{F}_{21} = \frac{\mu_0}{4\pi} I_1 I_2 \oint \oint d\vec{\ell}_2 \times \frac{[d\vec{\ell}_1 \times (\vec{r}_2 - \vec{r}_1)]}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|^3}$$

Mas

$$\frac{d\vec{\ell}_2 \times [d\vec{\ell}_1 \times \vec{r}_{21}]}{r_{21}^3} = - \left(d\vec{\ell}_1 \cdot d\vec{\ell}_2 \right) \frac{\vec{r}_{21}}{r_{21}^3} + d\vec{\ell}_1 \left(\frac{d\vec{\ell}_2 \cdot \vec{r}_{21}}{r_{21}^3} \right)$$

O último termo se anula na integral

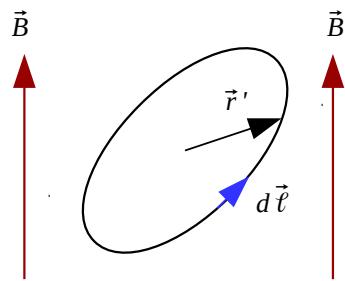
$$\oint d\vec{\ell} \cdot \nabla \frac{1}{r} = \int d\vec{S} \left(\nabla \times \nabla \frac{1}{r} \right) = 0$$

$$\begin{aligned} \therefore \vec{F}_{21} &= \frac{\mu_0}{4\pi} I_1 I_2 \oint \oint d\vec{\ell}_1 \cdot d\vec{\ell}_2 \frac{\vec{r}_1 - \vec{r}_2}{|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|^3} \\ &= -\vec{F}_{12} \end{aligned}$$

Exemplo: Fios infinitos

$$\frac{dF}{dz} = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I_1 I_2}{d}$$

Força de um campo constante em uma laço



$$d\vec{F} = Id\vec{\ell} \times \vec{B}$$

$$\therefore \oint d\vec{F} = 0 \quad (\text{demonstre isso})$$

Torque:

$$\begin{aligned}\vec{\tau} &= \int \vec{r}' \times d\vec{F} = I \oint \vec{r}' \times (d\vec{\ell}' \times \vec{B}) \\ &= I \oint d\vec{\ell}' (\vec{r}' \cdot \vec{B}) - I \vec{B} \oint d\vec{\ell}' \cdot \vec{r}'^0 \\ &= I \vec{S} \times \vec{B} = \vec{m} \times \vec{B}\end{aligned}$$

De fato

$$U_B = -\vec{m} \cdot \vec{B}$$

Perceba que o campo magnético \vec{B} não realiza trabalho

$$\vec{F}_B = q\vec{v} \times \vec{B} \rightarrow W = P = \vec{F} \cdot \vec{v} = 0$$