Campo Electromagnético

Força magnética entre fios.

- Lei de Ampère.
- · Rotacional, fluxo e divergência do campo magnético.
- · Resolução de exercícios.

Maria Rute André rferreira@ua.pt

Força magnética entre fios

Consideremos dois fios condutores, de comprimento L_1 e L_2 , que transportam

A força total exercida em cada fio será:

$$\vec{l}_1 \quad \vec{F}_{12} \quad \vec{l}_2 \quad \vec{B}_1 \quad \vec{F}_{21} \quad \vec{B}_1 \quad \vec{L}_2$$

Considerando os fios infinitos,

$$\vec{F}_{21} = I_2 \vec{l}_2 \times \vec{B}_1 \quad \wedge \quad \vec{F}_{12} = I_1 \vec{l}_1 \times \vec{B}_2$$
 Em módulo:
$$F_{21} = I_2 l_2 B_1 \quad \wedge \quad F_{12} = I_1 l_1 B_2$$
 Pela Lei de Biot-Savat
$$B_1 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r} \quad \wedge \quad B_2 = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi r}$$

 $F_{21} = \frac{\mu_0 l_2 I_1 I_2}{2\pi r} \wedge F_{12} = \frac{\mu_0 l_1 I_1 I_2}{2\pi r}$

Pela "regra da mão direira", cada força tende a aproximar um fio do outro

1

2

Força magnética entre fios

Consideremos dois fios condutores que transportam correntes diferentes. Se considerarmos que os fios têm o mesmo comprimento ${\it L}$.





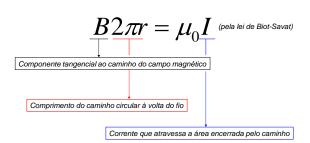


3

Corrente a circular no mesmo sentido Corrente a circular em sentidos opostos

Lei de Ampère

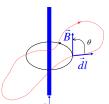
Sabemos que, se tivermos um fio com uma corrente I, as linhas de campo são circulares e concêntricas com o fio, sendo o campo dado por:



A lei de Ampére generaliza este resultado para qualquer forma de caminho e de fio

4

Lei de Ampère



Vamos considerar um qualquer caminho

$$\vec{d}l.\vec{B} = dlB\cos\theta$$

A lei de Ampere diz que o integral de Bdl à volta do caminho fechado é dado por:

$$\oint \vec{B} \vec{dl} = \mu_0 I \Leftrightarrow \oint \vec{B} \vec{dl} = \mu_0 \int_S \vec{J} \vec{dS}$$

Convenção: A circulação no caminho é feita, tal que o observador que percorre a linha vê a superfície por ela definida do seu lado esquerdo.

Nota: Se o caminho não encerra nenhuma corrente

$$\oint \vec{B} \vec{dl} = 0$$

5

Lei de Ampère: exemplos de aplicação

- 1. Fios infinitos atravessados por uma corrente I
- 2. Planos infinitos com espessura b e densidade de corrente J
- 3. Solenoide infinito
- 4. Toroide

Rotacional do campo magnético

$$\oint \vec{B} \vec{dl} = \mu_0 I$$

Pelo teorema de Stokes: $\oint \vec{A} \vec{dl} = \int rot \vec{A} \vec{dl}$

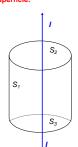
$$\oint \vec{B} \vec{dl} = \int_{S} rot \vec{B} \vec{dS} = \mu_0 I \Leftrightarrow \frac{1}{dS} \int_{S} rot \vec{B} \vec{dS} = \mu_0 \frac{I}{dS} \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow rot\vec{B} = \mu_0\vec{J}$$

6

Fluxo de campo magnético

Definimos com sendo o numero de linhas de campo que atravessam uma dada superfície.



O fluxo de B através da superfície cilíndrica é dado por:

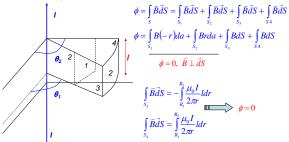
$$\begin{split} \phi &= \int\limits_{S} \vec{B} \vec{dS} = \int\limits_{S_1} \vec{B} \vec{dS} + \int\limits_{S_2} \vec{B} \vec{dS} + \int\limits_{S_3} \vec{B} \vec{dS} \\ \textit{Para S}_{1}, \, \textbf{S}_{2} \, \textbf{e} \, \textbf{S}_{3} \cdot \textbf{o} \, \textit{vector } \textbf{\textit{B}} \, \acute{\textbf{e}} \, \textit{perpendicular a} \, \textbf{\textit{dS}} \end{split}$$

$$\phi = \int_{S} \vec{B} \vec{dS} = 0$$

Fluxo de campo magnético

Definimos com sendo o numero de linhas de campo que atravessam uma dada

Consideremos, agora, uma superfície fechada que não é atravessada por uma corrente I



O integral do vector campo magnético através de qualquer superfície (quer esteja ou não atravessada por uma corrente) é sempre nulo.

8

7

Divergência do campo magnético

Sabemos que:
$$\int \vec{B} \vec{dS} = 0$$
 Pelo teorema de Gauss que diz que:
$$\int_{S} A dS = \int_{V} div \vec{A} dV$$

$$\int_{S} B dS = 0 = \int_{V} div \vec{B} dV \Leftrightarrow \int_{V} div \vec{B} dV = 0 \Leftrightarrow \int_{V} div \vec{B} dV = 0$$

9