OPERADORES DIFERENCIAIS E EQUAÇÕES DE MAXWELL NA FORMA DIFERENCIAL

ABNER ELIEZER BORGES

MARCOS DE LIMA LEITE

COMPLEMENTOS DE ELETROMAGNETISMO – 2019
PROFESSORAS SUZANA SALÉM E VALÉRIA DIAS

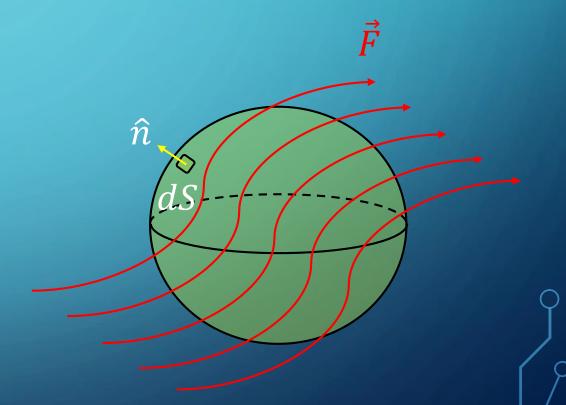
AGENDA

- Lembrete: Fluxo e Circuitação
- Equações de Maxwell na Forma Integral
- Operador Diferencial Vetorial
- Campos Escalares e Vetoriais
- Gradiente, Divergente e Rotacional
- Exercício Conceitual (Berkeley)
- Equações de Maxwell na Forma Diferencial

DOIS CONCEITOS PARA LEMBRAR

(1) Fluxo total de um campo vetorial \vec{F} sobre uma superfície imaginária fechada arbitrária:

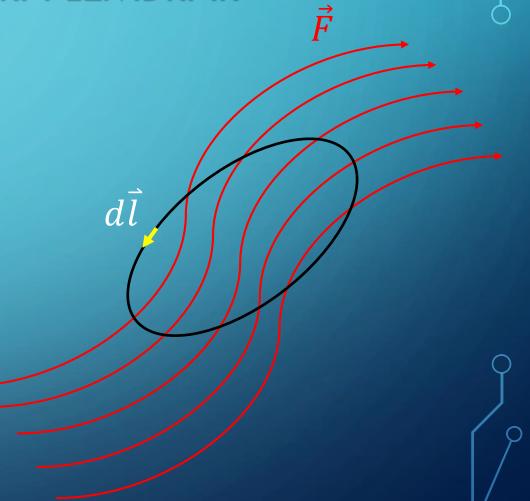
$$fluxo = \iint_{superficie} \vec{F} \cdot \hat{n} \, dS$$



DOIS CONCEITOS PARA LEMBRAR

(2) <u>Circuitação</u> de um campo vetorial \vec{F} ao redor de uma curva imaginária fechada arbitrária:

$$circuita$$
ção = $\oint_{circuito} \vec{F} \cdot d\vec{l}$



EQUAÇÕES DE MAXWELL (FORMA INTEGRAL)

Fluxo dos campos!

• Lei de Gauss Elétrica:

• Lei de Gauss Magnética:

• Lei de Faraday:

• Lei de Ampère-Maxwell:

$$\oiint_{S} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \iiint_{V} \frac{\rho}{\varepsilon_{0}} dV$$

$$\oiint_{S} \vec{B} \cdot \hat{n} \, dS = 0$$

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot \hat{n} \, dS$$

$$\oint_{C} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \iint_{S} \left(\mu_{0} \vec{J} + \mu_{0} \varepsilon_{0} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \, dS$$

Circuitação dos campos!

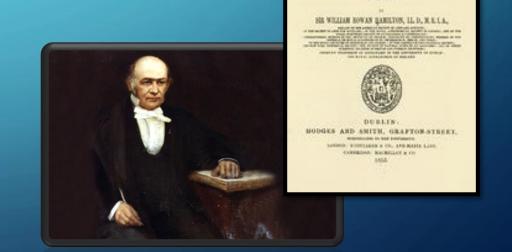
OPERADOR NABLA (OPERADOR DIFERENCIAL VETORIAL)

$$\vec{\nabla} = \frac{\partial}{\partial x}\hat{\imath} + \frac{\partial}{\partial y}\hat{\jmath} + \frac{\partial}{\partial z}\hat{k}$$

Criador: William Rowan Hamilton

Obra: Lectures on Quaternions (1853)

Objetivo: estudos sobre o cálculo vetorial



LECTURES

A file photosocial photos

THE HALLS OF TRUSTRY COLLEGE, DUBLISH

OPERADOR NABLA (OPERADOR DIFERENCIAL VETORIAL)

610

ON QUATERNIONS.

peculiar application of the fundamental symbols, i, j, k, of this calculus, which seems likely to become, at some future time, extensively useful in many important physical researches. Introducing, for abridgment, as a new characteristic of operation, a symbol defined by the formula,

$$= i \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} + j \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}y} + k \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}z},$$

(HAMILTON, 1853, p. 610)

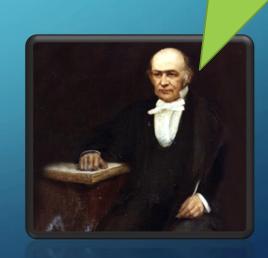
CAMPOS ESCALARES VS CAMPOS VETORIAIS

- ullet Campo Escalar é uma função $f\colon \mathbb{R}^3 o \mathbb{R}$, tal que f=f(x,y,z)
 - Exemplos: temperatura, pressão
 - ullet Para cada ponto do espaço, a função f define um **número**
- ullet Campo Vetorial é uma função $\overrightarrow{F}\colon \mathbb{R}^3 o \mathbb{R}^3$, tal que $\overrightarrow{F} = \overrightarrow{F}(x,y,z)$
 - Exemplos: campo gravitacional, campo elétrico, campo magnético
 - ullet Para cada ponto do espaço, a função $ec{F}$ define um **vetor**

OPERADOR NABLA (OPERADOR DIFERENCIAL VETORIAL)

- Por definição, $\overrightarrow{\nabla} = \frac{\partial}{\partial x}\hat{\imath} + \frac{\partial}{\partial y}\hat{\jmath} + \frac{\partial}{\partial z}\hat{k}$
- Nabla pode operar diretamente...
 - sobre campos escalares:
 - $\overrightarrow{\nabla} f$ Gradiente
 - sobre campos vetoriais:
 - $\vec{\nabla} \cdot \vec{F}$ Divergente
 - $\overrightarrow{\nabla} \times \overrightarrow{F}$ Rotacional

Olhemos com mais detalhe para cada operação!



GRADIENTE DE UM CAMPO ESCALAR

$$\vec{\nabla} f = \frac{\partial f}{\partial x} \hat{\imath} + \frac{\partial f}{\partial y} \hat{\jmath} + \frac{\partial f}{\partial z} \hat{k}$$

O gradiente do campo escalar em certo ponto é um vetor...

- Que indica a direção e o sentido de máxima variação do campo naquele ponto;
- Cujas componentes informam, para tal ponto, a taxa de variação do campo em cada direção.

DIVERGENTE DE UM CAMPO VETORIAL

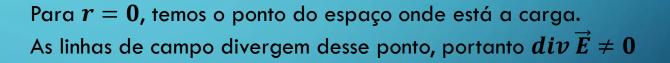
$$\vec{\nabla} \cdot \vec{F} = \left(\frac{\partial}{\partial x}\hat{i} + \frac{\partial}{\partial y}\hat{j} + \frac{\partial}{\partial z}\hat{k}\right) \cdot \left(F_x\hat{i} + F_y\hat{j} + F_z\hat{k}\right)$$
$$\vec{\nabla} \cdot \vec{F} = \left(\frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}\right)$$

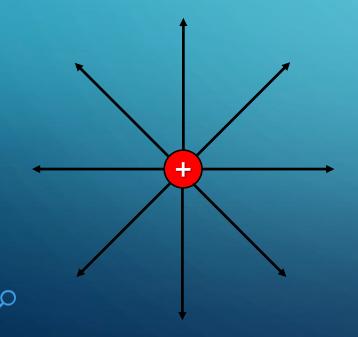
O divergente do campo vetorial <u>em certo ponto</u> corresponde ao fluxo por unidade de volume:

$$div \vec{F} = \frac{\vec{F} \cdot \hat{n} dS}{dV}$$

DIVERGENTE DE UM CAMPO VETORIAL

$$\vec{E}(r) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2} \hat{r}$$





Para r>0, temos pontos do espaço sem cargas. As linhas de campo simplesmente atravessam esses pontos. Portanto, $div \, \overrightarrow{E} = 0$

ROTACIONAL DE UM CAMPO VETORIAL

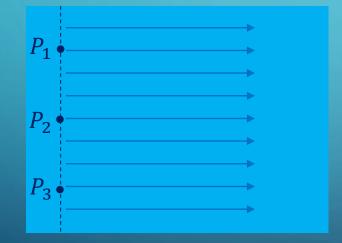
$$\vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & k \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) \hat{i} + \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) \hat{j} + \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right) \hat{k}$$

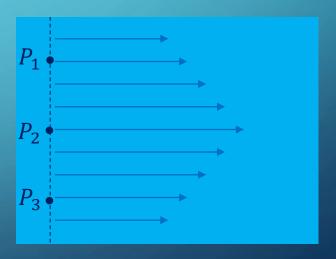
O rotacional do campo vetorial em certo ponto corresponde à circuitação desenvolvida por unidade de área:

$$\left| rot \overrightarrow{F} \right| = \frac{\overrightarrow{F} \cdot d\overrightarrow{l}}{dS}$$

ROTACIONAL DE UM CAMPO VETORIAL

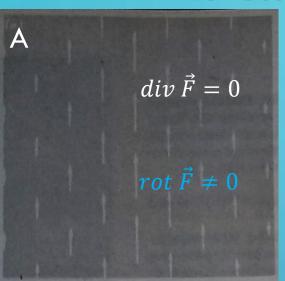
• Exemplo: campo vetorial de velocidade das águas de um rio

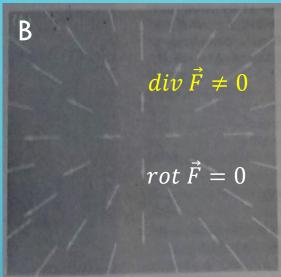


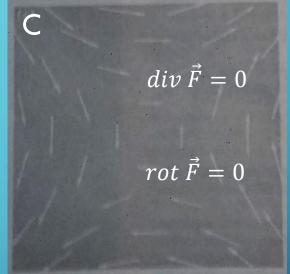


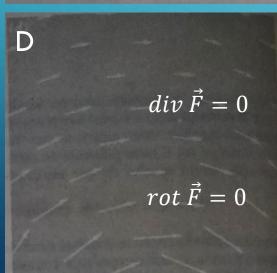
EXERCÍCIO DO BERKELEY:

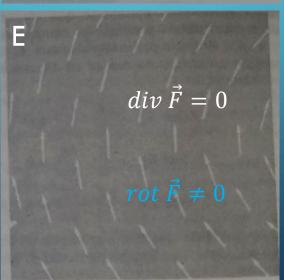
QUATRO DOS CAMPOS POSSUEM DIVERGENTE NULO. TRÊS POSSUEM ROTACIONAL NULO. LOCALIZE-OS!

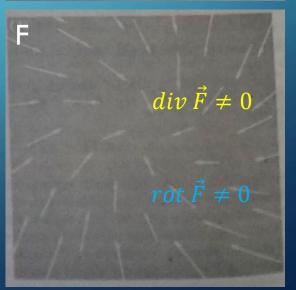












TEOREMAS PARA O OPERADOR APLICADO A CAMPOS VETORIAIS

• Teorema de Gauss: relaciona o fluxo ao divergente!

$$\iint\limits_{S} \vec{F} \cdot \hat{n} \ dS = \iiint\limits_{V} \vec{\nabla} \cdot \vec{F} \ dV$$

• Teorema de Stokes: relaciona a circuitação ao rotacional!

$$\oint_C \vec{F} \cdot \overrightarrow{dl} = \iint_S \vec{\nabla} \times \vec{F} \ dS$$

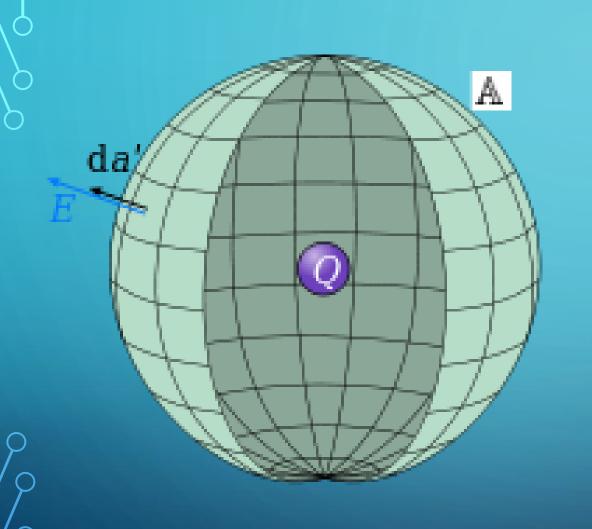
Lei de Gauss Elétrica:

$$\iint\limits_{S} \vec{E} \cdot \hat{n} \ dS = \iiint\limits_{V} \frac{\rho}{\varepsilon_0} dV$$

Pelo Teorema de Gauss,

$$\iint\limits_{S} \vec{E} \cdot \hat{n} \ dS = \iiint\limits_{V} \vec{\nabla} \cdot \vec{E} \ dV$$

$$\iiint\limits_{V} \vec{\nabla} \cdot \vec{E} \ dV = \iiint\limits_{V} \frac{\rho}{\varepsilon_{0}} dV \longrightarrow \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_{0}}$$



$$\iint_{S} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \iiint_{V} \frac{\rho}{\varepsilon_{0}} \, dV$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

Lei de Gauss Magnética:

$$\iint\limits_{S} \vec{B} \cdot \hat{n} \ dS = 0$$

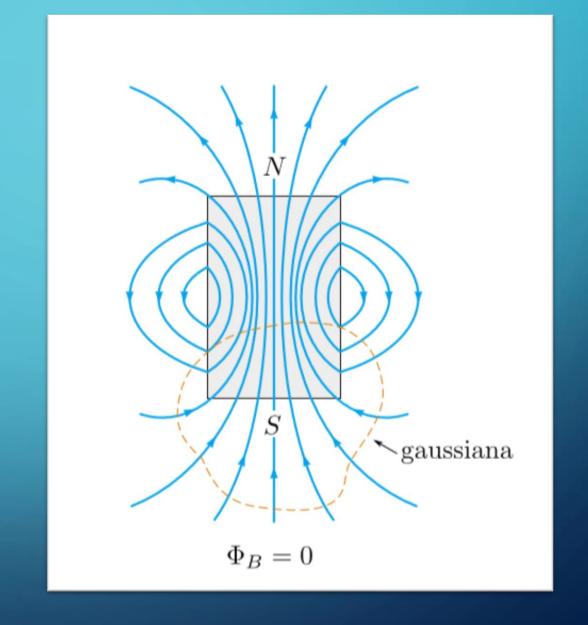
Pelo Teorema de Gauss,

$$\iint_{S} \vec{B} \cdot \hat{n} \ dS = \iiint_{V} \vec{\nabla} \cdot \vec{B} \ dV$$

$$\iiint\limits_{W} \overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{B} \ dV = 0 \qquad \longrightarrow \qquad \overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{B} = 0$$

$$\iint\limits_{S} \vec{B} \cdot \hat{n} \ dS = 0$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$$



Lei de Faraday:

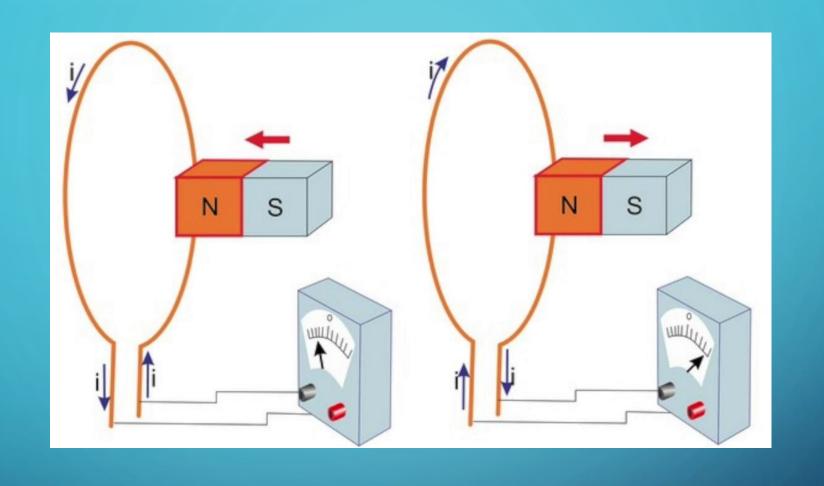
$$\oint_{C} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \iint_{S} \left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \, dS$$

Pelo Teorema de Stokes,

$$\oint_C \vec{E} \cdot \overrightarrow{dl} = \iint_S \vec{\nabla} \times \vec{E} \ dS$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\iint \vec{\nabla} \times \vec{E} \ dS = \iint_{S} \left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \ dS$$



$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = \iint_S \left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \, dS \qquad \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

Lei de Ampère-Maxwell:

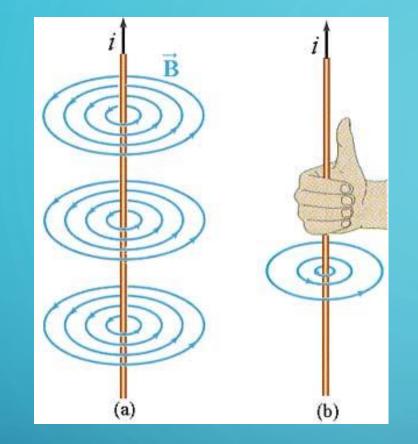
$$\oint_{C} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \iint_{S} \left(\mu_{0} \vec{J} + \mu_{0} \varepsilon_{0} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \, dS$$

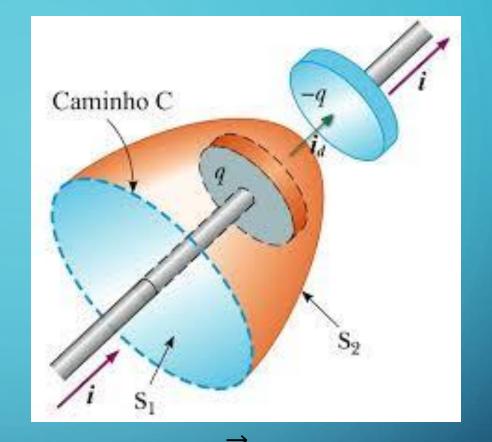
Pelo Teorema de Stokes,

$$\oint_C \vec{B} \cdot \vec{dl} = \iint_S \vec{\nabla} \times \vec{B} \ dS$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

$$\iint_{S} \vec{\nabla} \times \vec{B} \ dS = \iint_{S} \left(\mu_{0} \vec{J} + \mu_{0} \varepsilon_{0} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \ dS$$





$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{l} = \iint_S \left(\mu_0 \vec{J} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \right) \cdot \hat{n} \, dS$$
24

SÍNTESE DAS EQUAÇÕES DE MAXWELL

Lei	Forma Integral	Forma Diferencial
Gauss Elétrica	$\iint\limits_{S} \overrightarrow{E} \cdot \widehat{n} \ dS = \iiint\limits_{V} \frac{\rho}{\varepsilon_{0}} dV$	$\vec{\nabla}\cdot\vec{E}=\frac{\rho}{\varepsilon_0}$
Gauss Magnética	$\iint_{S} \overrightarrow{B} \cdot \widehat{n} \ dS = 0$	$\overrightarrow{m{V}}\cdot\overrightarrow{m{B}}=m{0}$
Faraday	$\oint_{C} \overrightarrow{E} \cdot d\overrightarrow{l} = \iint_{S} \left(-\frac{\partial \overrightarrow{B}}{\partial t} \right) \cdot \widehat{n} dS$	$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
Ampère-Maxwell	$ \oint_{C} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{l} = \iint_{S} \left(\mu_{0} \overrightarrow{J} + \mu_{0} \varepsilon_{0} \frac{\partial \overrightarrow{E}}{\partial t} \right) \cdot \widehat{n} dS $	$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$

RECOMENDAÇÃO DE LEITURA

Curso de Física de Berkeley, volume 2

Eletricidade e Magnetismo

Edward M. Purcell

Ed. Edgard Blücher Ltda

- Capítulo 2
 - 2.3 **Gradiente** de uma função escalar
 - 2.9 **Divergência** de uma função vetorial
 - 2.10 Teorema de **Gauss** e a forma diferencial da Lei de Gauss
 - 2.11 O divergente em coordenadas cartesianas
 - 2.15 O **rotacional** de uma função vetorial
 - 2.16 O teorema de **Stokes**
 - 2.17 O rotacional em coordenadas cartesianas



REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

- Curso de Física de Berkeley, vol. 2, Eletricidade e Magnetismo, Edward M.
 Purcell, Edgard Blücher
- The Feynman Lectures on Physics, vol. 2, Feynman, Leighton e Sands, Bookman
- Introduction to Electrodynamics, David J. Griffiths, 3rd edition, Prentice Hall
- http://sites.if.ufrj.br/esoares/wp-content/uploads/sites/50/2014/08/7-Fontes_de_Campo_Magnetico.pdf