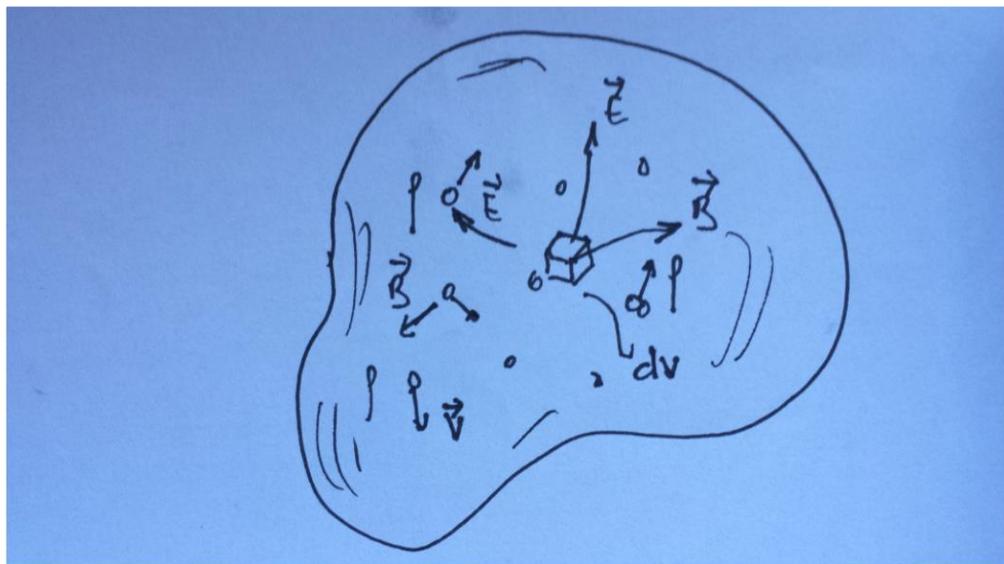
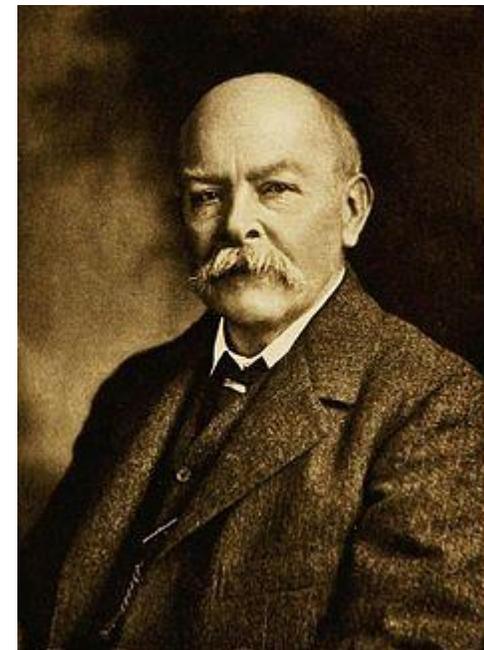


Teorema de Poynting

John Henry Poynting – físico inglês; aluno de Maxwell na Universidade de Cambridge

Artigo original: J. H. Poynting; "On the Transfer of Energy in the Electromagnetic Field"; *Philosophical Transactions of the Royal Society of London* 175, 343 (1884).

doi:10.1098/rstl.1884.0016



Campos \rightarrow cargas se deslocam \rightarrow correntes $\vec{j} = \rho \vec{v}$
 \rightarrow campos

Como energia é transportada e trabalho realizado pelos campos, de forma auto-consistente?

Carga dentro de um elemento de volume: $dV \rightarrow dq = \rho dV$

- Força atuante sobre esta carga: $d\vec{F} = dq(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) = \rho(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})dV$

Importante : \vec{v} é a velocidade no elemento de volume onde \vec{E} e \vec{B} estão sendo medidos

- Potência para deslocar o elemento de volume:

$$dP = d\vec{F} \cdot \vec{v} = \rho(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) \cdot \vec{v}dV = \vec{E} \cdot (\rho\vec{v})dV = \vec{E} \cdot \vec{j}dV$$

Portanto,

$$P = \frac{dW}{dt} = \int (\vec{E} \cdot \vec{j})dV \quad \left[\frac{V}{m} \frac{A}{m^2} m^3 = VA = Watt \right]$$

Auto consistência: campos \vec{E} e \vec{B} criados pelas cargas e correntes sobre as quais atuam

- Lei de Ampère: $\vec{j} = \frac{1}{\mu_0} \nabla \times \vec{B} - \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \rightarrow \vec{E} \cdot \vec{j} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \cdot (\nabla \times \vec{B}) - \epsilon_0 \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$

Relação vetorial: $\nabla \cdot (\vec{a} \times \vec{b}) = \vec{b} \cdot \nabla \times \vec{a} - \vec{a} \cdot \nabla \times \vec{b}$

$$\rightarrow \vec{E} \cdot \nabla \times \vec{B} = \frac{1}{\mu_0} [\vec{B} \cdot (\nabla \times \vec{E}) - \nabla \cdot (\vec{E} \times \vec{B})] = -\frac{1}{\mu_0} \vec{B} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} - \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot (\vec{E} \times \vec{B})$$

Para qualquer vetor: $\frac{\partial a^2}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} (\vec{a} \cdot \vec{a}) = 2\vec{a} \cdot \frac{\partial \vec{a}}{\partial t} \rightarrow \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{E^2}{2} \right); \vec{B} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{B^2}{2} \right)$

Substituindo na expressão para:

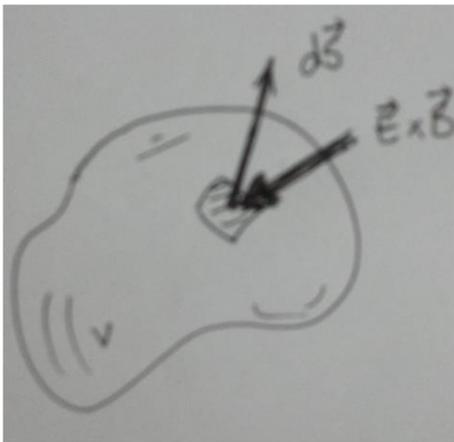
$$P = \int (\vec{E} \cdot \vec{j}) dV = \int \left[-\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{B^2}{2\mu_0} \right) - \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\epsilon_0}{2} E^2 \right) - \frac{1}{\mu_0} \nabla \cdot (\vec{E} \times \vec{B}) \right] dV$$

→ **Teorema de Poynting**

$$\int (\vec{E} \cdot \vec{j}) dV + \frac{d}{dt} \int \left(\frac{\epsilon_0 E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0} \right) dV = - \int \nabla \cdot \frac{\vec{E} \times \vec{B}}{\mu_0} dV = - \oint \frac{\vec{E} \times \vec{B}}{\mu_0} \cdot d\vec{S}$$

Significado Físico

- $\int (\vec{E} \cdot \vec{j}) dV \rightarrow$ potência dissipada por efeito Joule (colisões) no volume; $\vec{E} = \eta \vec{j}$ (*)
- $\int \frac{\epsilon_0 E^2}{2} dV \rightarrow$ energia armazenada no campo elétrico dentro do volume
- $\int \frac{B^2}{2\mu_0} dV \rightarrow$ energia armazenada no campo magnético dentro do volume
- $\oint \frac{\vec{E} \times \vec{B}}{\mu_0} \cdot d\vec{S} \rightarrow$ fluxo de energia eletromagnética através da superfície que delimita o volume (notar que o vetor $d\vec{S}$ aponta para fora do volume)



Vetor de Poynting

Fluxo de energia eletromagnética por unidade de área por unidade de tempo [potência/área]

$$\vec{S} = \vec{E} \times \frac{\vec{B}}{\mu_0} = \vec{E} \times \vec{H}$$

Forma diferencial do Teorema de Poynting

Vamos retornar à expressão para conservação de energia antes de aplicar o Teorema de Gauss:

$$\int \left[(\vec{E} \cdot \vec{j}) + \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\epsilon_0 E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0} \right) + \nabla \cdot \left(\frac{\vec{E} \times \vec{B}}{\mu_0} \right) \right] dV = 0$$

Como o volume é arbitrário, o integrando tem que ser nulo, ou seja,

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \nabla \cdot \vec{S} = -\vec{j} \cdot \vec{E}$$

onde $u = \frac{\epsilon_0 E^2}{2} + \frac{B^2}{2\mu_0}$ é a *densidade de energia* armazenada nos campos elétrico e magnético.

Nota importante

- Expressão obtida para conservação de energia só é válida no vácuo, ou seja, quando todas as fontes de carga e corrente de um meio forem consideradas explicitamente.
- Quando as cargas de polarização e as correntes de magnetização forem incluídas na constante dielétrica ϵ e permeabilidade μ do meio, só se pode fazer as trocas $\epsilon_0 \rightarrow \epsilon$; $\mu_0 \rightarrow \mu$ se estas grandezas forem constantes, independente da frequência.

(*) Modelo simples de resistividade

- Considere cargas se deslocando em um meio material, aceleradas por um campo elétrico \vec{E} e colidindo com estrutura cristalina com frequência de colisão γ .
- Suponha que em cada colisão cada portador, de carga q e massa m , perca todo seu momento na direção de \vec{E} e que a densidade de portadores seja n .

1. Justifique a seguinte equação de movimento para a cargas

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = q\vec{E} - m\gamma\vec{v}$$

2. Mostre que a solução para esta equação é

$$\vec{v}(t) = \frac{q}{m\gamma} \vec{E} (1 - e^{-\gamma t})$$

3. Mostre que, no regime permanente $t \rightarrow \infty$, obtêm-se $\vec{E} = \eta \vec{j}$; $\eta = m\gamma/nq^2$

