ELETROMAGNETISMO

Motivação e introdução.

- > Aplicação das leis vistas anteriormente a alguns materiais que os engenheiros precisam trabalhar.
- > Definição de corrente e densidade de corrente;
- Equação fundamental da continuidade;
- > Condutores, lei de Ohm. Cálculo de resistência. Condições de contorno em superfícies condutoras;
- > Semicondutores, permisssividade relativa ou constante dielétrica.
- > O agrupamento de condutores e semicondutores para formar capacitores

5.1 Corrente e densidade de corrente

 $I = \frac{dQ}{dt}$ \rightarrow corrente elétrica (movimento de cargas positivas = corrente convencional) [A]

Na teoria dos campos estamos mais interessados, em geral, em acontecimentos que ocorrem em um ponto em vez de uma grande região, e devemos achar o conceito de densidade de corrente, medida em ampères por metro quadrado (A/m²).

A densidade de Corrente é um vetor representado por J.

O incremento de corrente ΔI que atravessa a superfície incremental ΔS normal à densidade de corrente é:

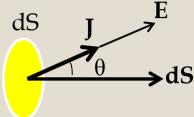
$$\Delta I = \vec{J}_N \Delta S$$

E no caso que a densidade de corrente não é perpendicular à superfície:

$$\Delta I = \vec{J} \cdot \Delta S$$

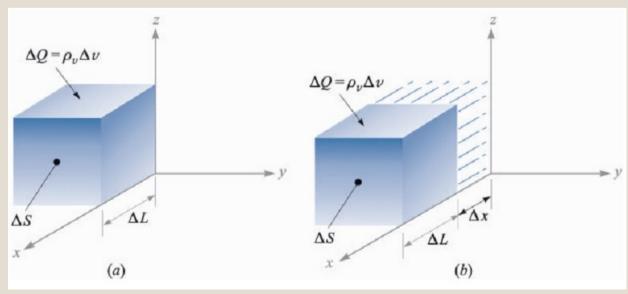
A corrente total é obtida pela integração:

 $I = \int_{S} \vec{J} \cdot d\vec{S} \rightarrow \text{Relação entre a corrente e a densidade de corrente}$



A densidade de corrente pode ser relacionada à velocidade da densidade volumética de carga em um ponto.

Consideremos $\Delta Q = \rho_V \Delta S \Delta L$. Vamos considerar na fig. abaixo que somente temos a componente x de velocidade



Portanto, nós deslocamos uma carga $\Delta Q = \rho_V \Delta S \Delta x$ através de um plano de referência, perpendicular à direção do movimento, em um intervalo de Δt .

$$\Delta I = \frac{\Delta Q}{\Delta t} = \rho \Delta S \frac{\Delta x}{\Delta t}$$

Se for tomado o limite em relação ao tempo, temos:

$$\Delta I = \rho \Delta S v_x$$

Onde $\mathbf{v}_{\mathbf{x}}$ representa a componente \mathbf{x} da velocidade \mathbf{v} .

E, em geral:

$$\vec{J} = \rho \vec{v}$$
 É a densidade de corrente de convecção [A/m²]

Este resultado mostra claramente que a carga em movimento constitui uma corrente.

Este tipo de corrente é chamada de corrente de convecção e $\rho \vec{v}$ é a densidade de corrente de convecção.

$$\vec{J} = \sigma \vec{E}$$
 É a densidade de corrente de condução [A/m²] (Forma pontual da lei de Ohm.) σ (S/m) - siemens/metro)

5.2 Continuidade da corrente

A corrente através da superfície fechada é:

$$I = \iint_{S} \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

A corrente através de uma superfície fechada (fluxo de cargas positivas da superfície) é igual a razão do decréscimo de cargas positivas (ou acréscimo de cargas negativas) no interior da região.

Dentro da superfície fechada, a carga denominada Q_i decresce, então, numa razão, $(-dQ_i/dt)$, e o princípio da conservação de cargas requer:

$$I = \iint_{s} \vec{J} \cdot d\vec{S} = -\frac{dQ_{i}}{dt}$$
 (forma integral da equação de continuidade)

OBS: $+\frac{dQ_i}{dt}$ = razão (taxa) de acréscimo (incremento) de cargas no tempo dentro da superfície.

5.2 Continuidade da corrente

Aplicando o teorema da divergência à expressão acima (da continuidade), obtemos:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{J} = -\frac{\partial \rho_{\nu}}{\partial t}$$
 (Forma pontual da equação da continuidade)

"A corrente ou carga por segundo que sai de um pequeno volume é igual a razão de decréscimo de carga por unidade de volume em cada ponto".

Como exemplo, vamos considerar a densidade de corrente que é direcionada radialmente para fora e diminui exponencialmente com o tempo,

$$\vec{J} = \frac{1}{r} e^{-t} \vec{a}_r \quad A / m^2$$

Considerando um instante de tempo t=1s, nós podemos calcular o total de corrente que sai em r=5m.

$$I = J_r S = \left(\frac{1}{5}e^{-1}\right)(4\pi 5^2) = 23,1 A$$

No mesmo instante, entretanto, para um raio levemente maior, r=6m, nós temos:

$$I = J_r S = \left(\frac{1}{6}e^{-1}\right)(4\pi 6^2) = 27,7 A$$

Assim a corrente total, é maior em um r=6m do que em r=5m.

Para entender por que isso acontece, precisamos verificar a densidade de carga volumétrica e a velocidade. Nós vamos utilizar a primeira equação de continuidade.

$$-\frac{\partial \rho_{v}}{\partial t} = \vec{\nabla} \cdot \vec{J} = \vec{\nabla} \cdot \left(\frac{1}{r}e^{-t}\vec{a}_{r}\right) = \frac{1}{r^{2}}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^{2}\frac{1}{r}e^{-t}\right) = \frac{1}{r^{2}}e^{-t}$$

Agora procuramos a densidade volumétrica de carga pela integração em relação a t.

Desde que ρ_v é dado por uma derivada parcial em relação ao tempo, a "constante" de integração pode ser uma função de r:

$$\rho_{v} = -\int \frac{1}{r^{2}} e^{-t} dt + K(r) = \frac{1}{r^{2}} e^{-t} + K(r)$$

Se assumirmos que $\rho_v \to 0$ com $t \to \infty$, então $K(r) \to 0$,

$$\rho_{v} = \frac{1}{r^{2}} e^{-t} C / m^{3}$$

Nós agora podemos usar $\vec{J} = \rho_{v} \vec{v}$ e encontrar a velorciade \vec{v} ,

$$v_r = \frac{J_r}{\rho_v} = \frac{\frac{1}{r}e^{-t}}{\frac{1}{r^2}e^{-t}} = r \ (m/s)$$

- ➤ A velocidade é maior em r=6 do que em r=5, e vemos que alguma força está acelerando a densidade de carga na direção para fora;
- > Nós vemos que a densidade de corrente é inversamente proporcional a r;
- \triangleright A densidade de carga é inversamente proporcional a r^2 , e a velocidade e a corrente total são proporcionais a r.

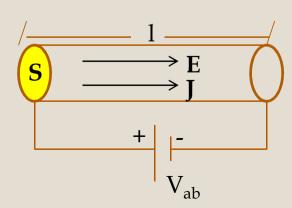
5.3 Condutores metálicos – Resistência (R)

Definição de resistência de um contutor qualquer:

$$R = \frac{V_{ab}}{I} = \frac{-\int_{b}^{a} \vec{E} \cdot d\vec{L}}{\int_{s} \sigma \vec{E} \cdot d\vec{S}} \quad [\Omega]$$

Para um condutor que possui seção reta uniforme (condutor cilíndrico, com área S e comprimento l)

$$R = \frac{V_{ab}}{I} = \frac{-\int_{l}^{0} \vec{E} \cdot d\vec{L}}{\int_{S} \sigma \vec{E} \cdot d\vec{S}} = \frac{El}{\sigma ES} \Rightarrow R = \frac{l}{\sigma S} \quad [\Omega]$$



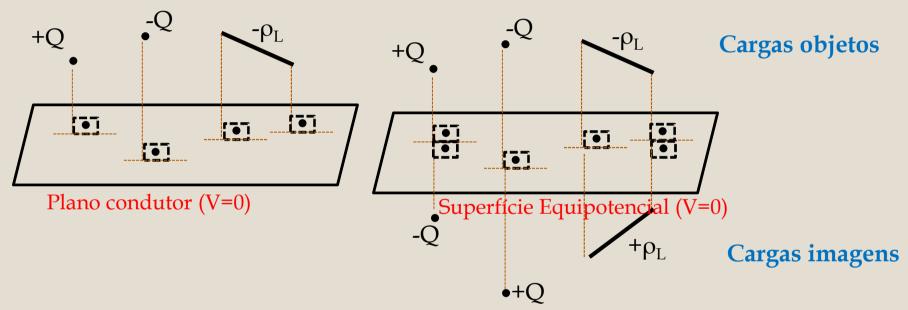
5.3 Condutores metálicos – Resistência (R)

Princípios que se aplicam a condutores em campos eletrostáticos:

- 1 A intensidade de campo elétrico dentro de um condutor é zero.
- 2- A intensidade de campo eletrostático na superfície de um condutor, é em qualquer ponto, normal à superfície.
- 3 A superfície condutora é equipotencial.

5.3 o método das imagens

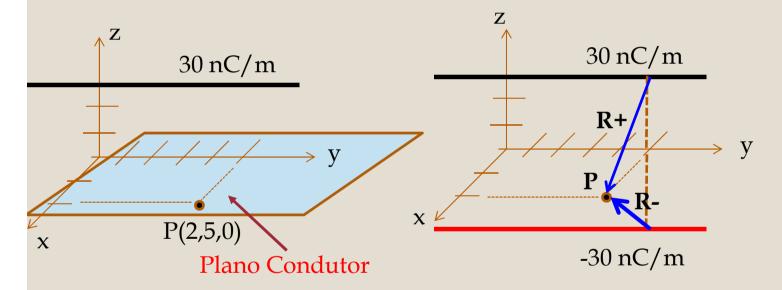
Na solução de problemas envolvendo um plano condutor aterrado pela substituição deste por uma superfície equipotencial mais as cargas imagens, como ilustrado abaixo.



- ➤ O processo pode ser estendido a qualquer distribuição de cargas próximas a um plano condutor aterrado (V=0), até abranger todas as cargas da distribuição;
- A distribuição original é substituída e pela própria distribuição e sua imagem, sem plano condutor;
- ➤ Na maioria das vezes, o campo potencial do novo sistema é muito mais fácil de ser determinado.

Determinar a densidade superficial de carga no ponto P(2,5,0) do plano condutor z=0, estando presente uma linha de cargas de 30 nC/m em x=0, z=3.

> Removemos o plano condutor e acrescentamos a imagem,



O vetor radial que une a linha positiva ao ponto P é \mathbf{R}_{+} = $2\mathbf{a}_{x}$ - $3\mathbf{a}_{z}$, enquanto \mathbf{R}_{z} = $2\mathbf{a}_{x}$ + $3\mathbf{a}_{z}$, os campos individuais são:

$$\vec{E}_{+} = \frac{\rho_{L}}{2\pi\varepsilon_{0}R_{+}}\vec{a}_{R+} = \frac{30\times10^{-9}}{2\pi\varepsilon_{0}}\frac{2\vec{a}_{x} - 3\vec{a}_{z}}{\sqrt{13}}$$

e

$$\vec{E}_{-} = \frac{\rho_{L}}{2\pi\varepsilon_{0}R_{-}}\vec{a}_{R-} = \frac{-30\times10^{-9}}{2\pi\varepsilon_{0}}\frac{2\vec{a}_{x} + 3\vec{a}_{z}}{\sqrt{13}}$$

$$\vec{E} = \vec{E}_{+} + \vec{E}_{-} = -249\vec{a}_{z} (V / m)$$

Este é o campo no ponto P.

É importante notar que o campo é normal ao plano, como era de se esperar.

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} = -2,20\vec{a}_{z}$$
 nC/ m²

E, como ele aponta para o plano condutor, ρ_S é negativo tendo por valor -2,20 nC/m² em P.

Exercício – Um plano condutor está localizado em x=4, e uma linha infinita de cargas de 40 nC/m situa-se ao longo da linha x=6, y=3. V=0 no plano condutor. Em P (7,-1,5) encontre.

- a) V;
- b) E.

Respostas:

- a) -316 V
- b) $-45.4 \, a_x \, V/m$