ELETROMAGNETISMO

A natureza dos materiais dielétricos.

- > A característica que todos dielétricos (líquidos, sólidos ou gasosos) tem em comum é a capacidade armazenar energia elétrica.
- ➤ Este armazenamento faz-se por um deslocamento nas posições relativas das cargas negativas e positivas contra as forças normais do átomo.
- Este deslocamento contra as forças de restauração é análogo ao levantamento de um peso ou compressão de uma mola e representa energia potencial.
- > A fonte de energia é o campo externo.

Podemos ter:

- moléculas polares : o par de cargas (negativa e positiva) age como um dipólo.
 Os dipolos estão alinhados de maneira aleatória.
- O campo externo alinha estas moléculas numa certa direção.
- > moléculas não polares: Não possui o arranjo de dipólo antes de o campo ser aplicado. O dipolo surge e é alinhado com o campo externo.

Qualquer dipolo pode ser descrito por seu momento dipolo p. onde:

p=Qd, onde:

Q é a carga positiva do dipolo e d é a forma vetorial da distância entre a carga negativa e a carga positiva;

Existem n diplos idênticos por unidade de volume, considerando um volume Δv . O momento dipolo total é uma soma vetorial dada por:

$$\vec{P}_{total} = \sum_{i=1}^{n\Delta v} \vec{p}_i$$

Onde cada pi pode ser diferente.

Definimos a polarização P como o momento de dipolo por unidade de volume:

$$\vec{P} = \lim_{\Delta v \to 0} \frac{1}{\Delta v} \sum_{i=1}^{n\Delta v} \vec{p}_i \left(C / m^2 : mesma \ unidade \ de \ \vec{D} \right)$$

A lei de Gauss relaciona a densidade de fluxo elétrico D com a carga livre, Q, por:

$$Q = \iint \vec{D} \cdot d\vec{S}$$
 (1) (\vec{D} sai ou diverge da c arg a livre positiva)

Por analogia, o campo P também pode ser relacionado com uma carga, Q_P, que produz este campo, sendo chamada de carga de polarização:

$$Q_p = -\iint \vec{P} \cdot d\vec{S}$$
 (2) (\vec{P} sai ou diverge da c arg a de polarização negativa)

A lei de Gauss em termos de carga total, Q_T , (lei de Gauss generalizada) é expressa por:

$$Q_T = \iint \mathcal{E}_0 \vec{E} \cdot d\vec{S} \tag{3}$$

Onde $Q_T = Q + Q_P = soma da carga livre com a carga de polarização.$ $\varepsilon_0 = permissividade elétrica no vácuo (F/m)$

$$Q = Q_T - Q_p = \iint (\mathcal{E}_0 \vec{E} + \vec{P}) \cdot d\vec{S}$$

Substituindo as cargas pelas suas expressões com integrais, obtemos a seguinte expressão geral que relaciona os 3 campos E, D e P, para qualquer tipo de meio:

$$\vec{D} = \mathcal{E}_0 \vec{E} + \vec{P} \qquad \text{(No vácuo } \vec{P} = 0\text{)}$$

Para um material linear, homogêneo e isotrópico (mesma propriedade em todas as direções) tem-se:

$$\vec{P} = \chi_e \mathcal{E}_0 \vec{E} \qquad (C/m^2)$$

Onde Xe é a suscetibilidade elétrica do material (constante adimensional, lê-se "csi"). Esta constante é relacionada com a permissividade elétrica relativa (ou constante dielétrica) do material, por:

$$\chi_e = \varepsilon_r - 1$$

Combinando as três últimas equações, obtém-se:

$$\vec{D} = \varepsilon \vec{E}$$
 onde: $\varepsilon = \varepsilon_r \varepsilon_0$

Onde ε é a permissividade elétrica absoluta do material, dada em F/m.

Relações usando as densidades de cargas volumétricas, temos:

$$Q = \int_{v} \rho_{v} dv$$

$$Q_p = \int \rho_P dv$$

$$Q = \int_{v} \rho_{v} dv$$

$$Q_{p} = \int_{v} \rho_{p} dv$$

$$Q_{T} = \int_{v} \rho_{T} dv$$

Com o auxílio do teorema da divergência, aplicado as equações (1) – (3) tem-se:

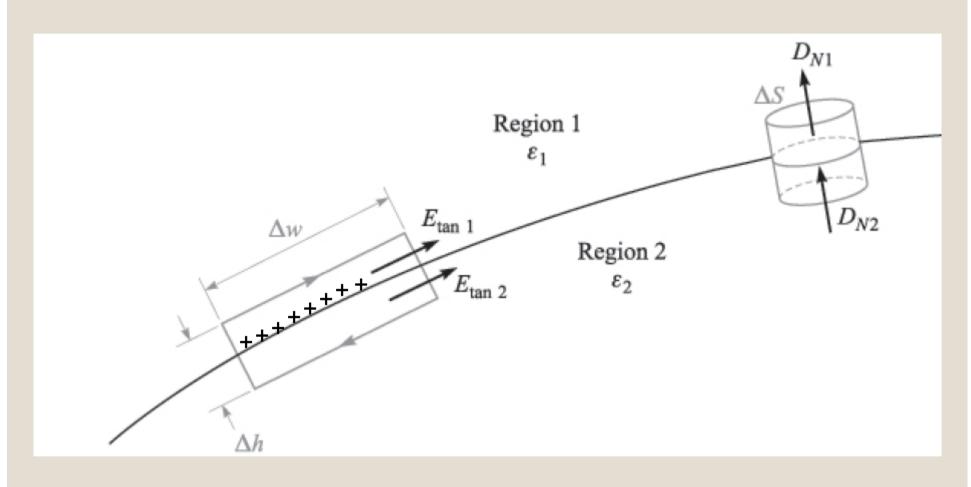
$$\nabla \cdot \vec{D} = \rho$$

$$\nabla \cdot \vec{P} = -\rho_P$$

$$\nabla \cdot \vec{P} = -\rho_P$$

$$\nabla \cdot \varepsilon_0 \vec{E} = \rho_T$$

Condições de contorno para materiais dielétricos perfeitos:



Condições de contorno para materiais dielétricos perfeitos:

Relações de contorno entre 2 meios com permissividades elétricas ε_1 e ε_2 (fronteira sem carga):

Para componentes tangenciais: $E_{t1} = E_{t2}$

Para componentes normais : $D_{n1} = D_{n2}$

Se na superfície de separação entre os 2 meios existir uma carga distribuída (fronteira com carga) com densidade superficial ρ_S , a condição de contorno para as componentes normais muda para:

$$D_{n1} - D_{n2} = \rho_{S}$$

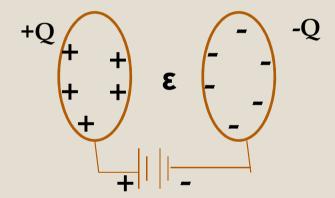
Relação de contorno se o meio 2 for um condutor perfeito (σ →∞=>E₂ =D₂ =0)

$$D_{n1} = \rho_S$$
 => $E_{n1} = \rho_S / \epsilon_1$ e $D_{t1} = E_{t1} = 0$

Capacitância

Qualquer dispositivo formado por 2 superfícies condutoras separadas por um dielétrico forma um capacitor cuja capacitância é definida como:

$$C = \frac{Q}{V_0} = \frac{\iint_{s} \varepsilon \vec{E} \cdot d\vec{S}}{-\int_{-}^{+} \vec{E} \cdot dL} (C > 0)$$

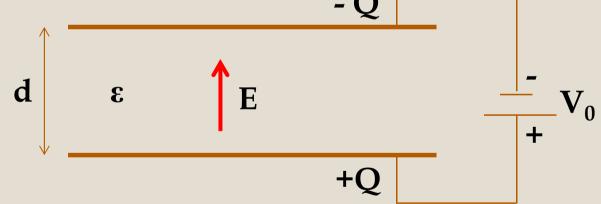


Exemplos de Cálculo de Capacitância

 \mathbf{V}_0

Análise do capacitor de placas planas paralelas:

$$C = \frac{Q}{V_0} = \frac{\int_0^S \varepsilon E \vec{a}_z \cdot dS \vec{a}_z}{-\int_d^0 E \vec{a}_z \cdot dz \vec{a}_z} = \frac{\varepsilon ES}{-E(0-d)} \Rightarrow C = \frac{\varepsilon S}{d}$$



Observe também as fórmulas

$$V_0 = Ed$$

$$D = \varepsilon E = \frac{Q}{S} = \rho_S$$

Onde os campos **E** e **D** são considerados constantes No dielétrico do capacitor ideal.

Exemplos de Cálculo de Capacitância

Ex. 2) Determinar C de um capacitor coaxial de raios a e b (a<b) usando a lei de Gauss.

Para uma gaussiana cilíndrica de raio a<ρ<b

$$\iint \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q_{\text{int}\,erna}$$

$$D2\pi\rho L = Q \Rightarrow D = \frac{Q}{2\pi\rho L}$$

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\varepsilon} = \frac{Q}{2\pi\varepsilon\rho L} \vec{a}_{\rho}$$

$$V_0 = V_{ab} = -\int_{\rho=b}^{a} \frac{Q}{2\pi\varepsilon\rho L} \vec{a}_{\rho} \cdot d\rho \vec{a}_{\rho}$$

$$V_0 = \left[\frac{-Q}{2\pi\varepsilon L} \ln \rho \right]_b^a \Rightarrow V_0 = \frac{Q}{2\pi\varepsilon L} \ln \frac{b}{a}$$

$$C = \frac{Q}{V_0} = \frac{2\pi\varepsilon L}{\ln(b/a)}$$

Exemplos de Cálculo de Capacitância

Ex. 3) Determinar C de um capacitor de raios a e b (a<b) usando a lei de Gauss.

Para uma gaussiana esférica de raio a<r
b (dentro do dielétrico

$$\iint \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q_{\text{int}\,erna}$$

$$D4\pi r^2 = Q \Rightarrow D = \frac{Q}{4\pi r^2}$$

$$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\varepsilon} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon r^2} \vec{a}_r$$

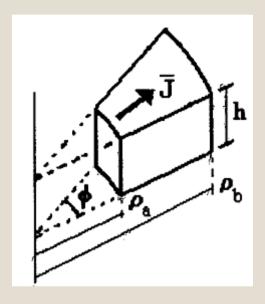
$$V_0 = V_{ab} = -\int_{\rho=b}^{a} \frac{Q}{4\pi\varepsilon r^2} \vec{a}_r \cdot dr \vec{a}_r$$

$$V_0 = \frac{-Q}{4\pi\varepsilon} \left[\frac{-1}{r} \right]_b^a \Rightarrow V_0 = \frac{Q}{4\pi\varepsilon} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right)$$

$$C = \frac{Q}{V_0} = \frac{4\pi\varepsilon}{\left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b}\right)}$$

Exercício) Calcular R para o condutor em forma de cunha da figura abaixo, para J (ou I) no sentido radial.

Obs: Conteúdo presente no slide 1.



Re sposta:

$$R = \frac{\ln(\frac{\rho_b}{\rho_a})}{\sigma \phi h}$$