



Campo eléctrico en materiales

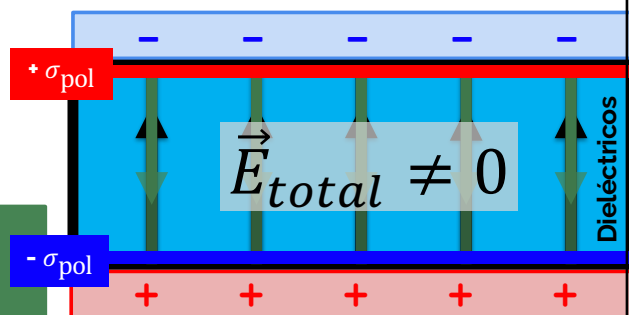
$$|\vec{E}_{tot,D}| = \frac{1}{\epsilon_r} |\vec{E}_{tot,0}|$$

$$\sigma_{pol} = -\left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right)\sigma$$

$$|\vec{E}_{tot,D}| = \frac{1}{\epsilon_r \epsilon_0} |\sigma| = \frac{|\sigma|}{\epsilon}$$

$$\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$$

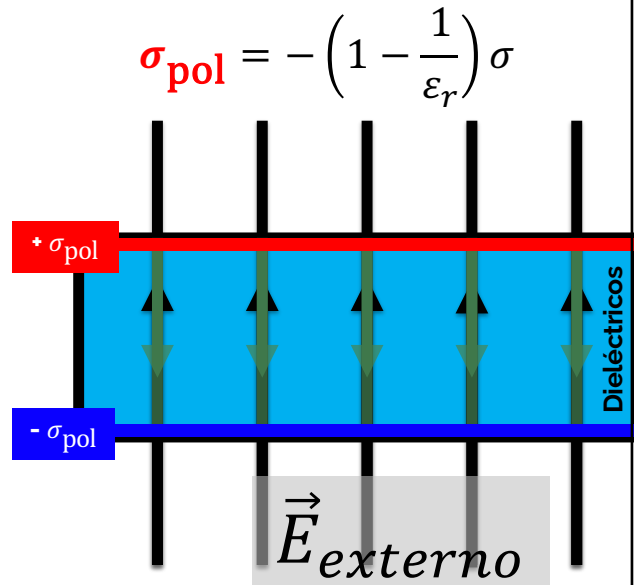
Permitividad
eléctrica



Campo eléctrico en materiales

$$\begin{aligned}\vec{E}_{tot,D} &= \vec{E}_{ext} + \vec{E}_{pol} \\ &= \frac{1}{\epsilon_r} \vec{E}_{ext}\end{aligned}$$

$$\vec{E}_{pol} = -\left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right) \vec{E}_{ext}$$



Cargas de polarización y el vector \mathbf{P}

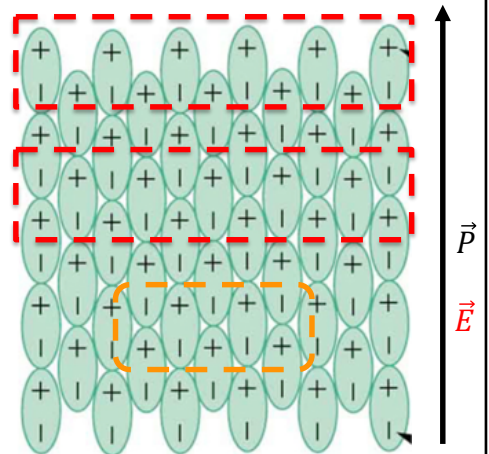
$$\Delta Q$$

$$\begin{aligned}\Delta Q &= -\oiint_{S(V)} \vec{P} \cdot d\vec{S} \\ &= \iiint_V \rho_{pol} dV'\end{aligned}$$

$$\rho_{pol} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{P}$$

$$\sigma_{pol} = \vec{P} \cdot \hat{n}$$

$$\rho_{pol} = 0$$

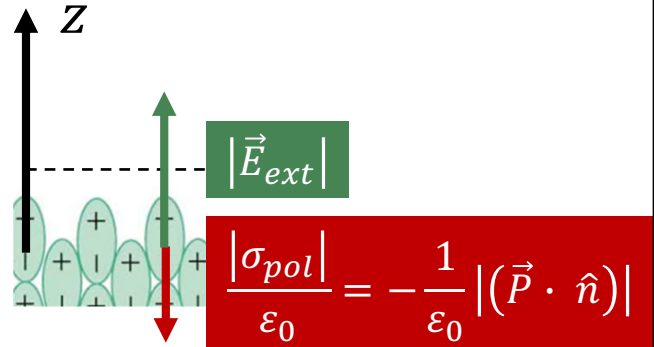


Campo eléctrico en materiales

$$\vec{E}_{tot,D} = \vec{E}_{ext} + \vec{E}_{pol}$$

$$E_{pol,z} = - \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r} \right) E_{ext,z}$$

$$= \frac{1}{\epsilon_0} P_z$$



$$\vec{P} = \epsilon_0 (\epsilon_r - 1) \frac{\vec{E}_{ext}}{\epsilon_r}$$

Propiedades eléctricas de materiales

(nombres)

$$\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 (\epsilon_r - 1) \vec{E}_{tot} = (\epsilon - \epsilon_0) \vec{E}_{tot} = \epsilon_0 \chi_e \vec{E}_{tot}$$

$$\epsilon_0 \quad \text{Permitividad eléctrica del vacío} \quad \sim 8.8 \cdot 10^{-12} \text{ F m}^{-1}$$

$$\epsilon \quad \text{Permitividad eléctrica del material}$$

$$\epsilon_r \quad \text{Permitividad eléctrica relativa}$$

$$\chi_e \quad \text{Susceptibilidad eléctrica}$$

(medio lineal, isótropo y homogéneo)

Las ecuaciones de **Maxwell**
en presencia de **Dieléctricos**

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} = \frac{\rho_{\text{libre}} + \rho_{\text{pol}}}{\epsilon_0}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho_{\text{libre}} - \vec{\nabla} \cdot \vec{P}}{\epsilon_0}$$

$$\vec{P} = \epsilon_0 (\epsilon_r - 1) \vec{E}_{\text{tot}}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \left(\vec{E} + \frac{\vec{P}}{\epsilon_0} \right) = \frac{\rho_{\text{libre}}}{\epsilon_0}$$

$$\vec{P} = (\epsilon - \epsilon_0) \vec{E}_{\text{tot}}$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) = \rho_{\text{libre}}$$

$$= \epsilon_r \epsilon_0 \vec{E} = \epsilon \vec{E}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho_{\text{libre}}$$

(medio lineal, isótropo y homogéneo)

Las ecuaciones de **Maxwell**
en presencia de **Dieléctricos**

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho_{\text{libre}}$$

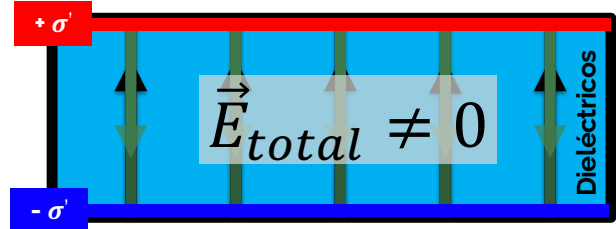
$$\vec{\nabla} \times \vec{D} = \vec{\nabla} \times \vec{P}$$

(medio lineal, isótropo y homogéneo)

Energía de un capacitor

$$U = \frac{1}{2} \sum_{p=1}^{Nc} Q_p V_p$$

$$= \frac{1}{2} Q_1 V_1 + \frac{1}{2} Q_2 V_2$$



Energía de un capacitor

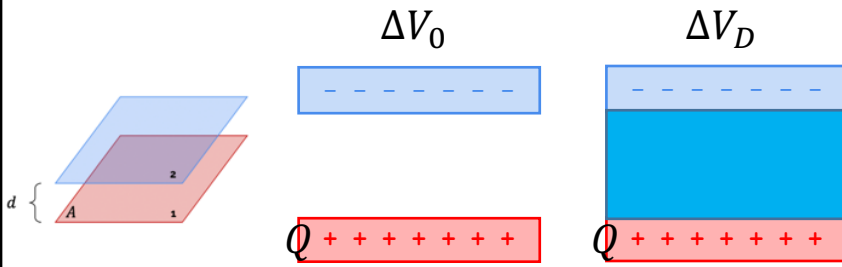
$$U = \frac{1}{2} \sum_{p=1}^{Nc} \sum_{q=1}^{Nc} C_{pq} V_p V_q$$

$$= \frac{1}{2} C_{11} V_1^2 + \frac{1}{2} C_{22} V_2^2 + \frac{1}{2} C_{12} V_1 V_2 + \frac{1}{2} C_{21} V_1 V_2 = \frac{1}{2} C_{11} V_1^2 + \frac{1}{2} C_{22} V_2^2 + C_{12} V_1 V_2$$

Pero, pero, pero, ... $C = C_{11} = -C_{21}$

$$U = \frac{1}{2} C (V_1 - V_2)^2 + \frac{1}{2} C' V_2^2 \cong \frac{1}{2} C (V_1 - V_2)^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

Energía de un capacitor (carga constante)

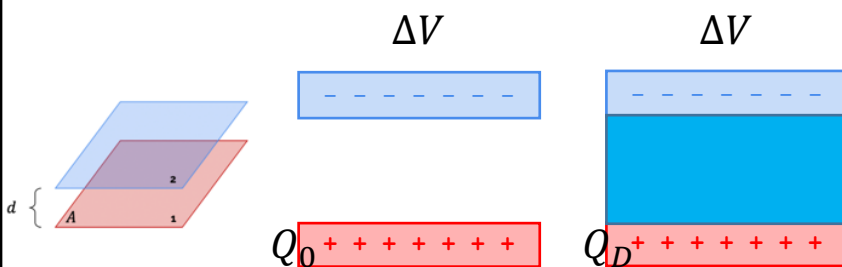


$$C_D = \epsilon_r C$$

$$E = \frac{1}{2} C \Delta V^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

(medio lineal, isótropo y homogéneo)

Energía de un capacitor (potencial constante)

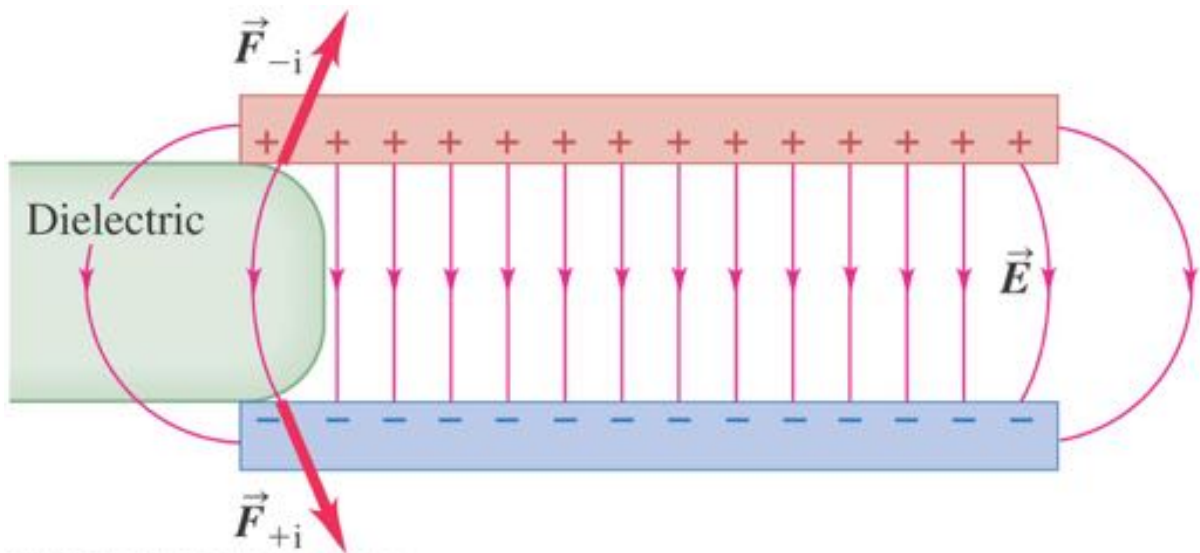
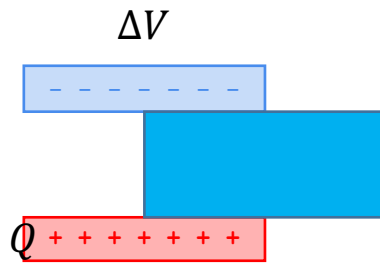


$$C_D = \epsilon_r C$$

$$E = \frac{1}{2} C \Delta V^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

(medio lineal, isótropo y homogéneo)

Si el **dieléctrico** se puede mover libremente
 ¿Cómo evoluciona este sistema?



Copyright © 2008 Pearson Education, Inc., publishing as Pearson Addison-Wesley