



**fcfm**

Ingeniería Eléctrica  
FACULTAD DE CIENCIAS  
FÍSICAS Y MATEMÁTICAS  
UNIVERSIDAD DE CHILE



# **FI33A ELECTROMAGNETISMO**

## **Clase 7**

### **Medios Materiales II**

**LUIS S. VARGAS**  
Area de Energía  
Departamento de Ingeniería Eléctrica  
Universidad de Chile



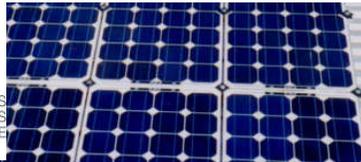
**fcfm**

Ingeniería Eléctrica  
FACULTAD DE CIENCIAS  
FÍSICAS Y MATEMÁTICAS  
UNIVERSIDAD DE CHILE



# INDICE

- Generalización de la 1<sup>a</sup> ecuación de Maxwell
- Constante dieléctrica
- Clasificación de materiales dieléctricos
- Ruptura dieléctrica
- Condiciones de borde para el campo eléctrico
- Ejemplo
- Refracción del campo eléctrico
- Consideraciones sobre Simetría

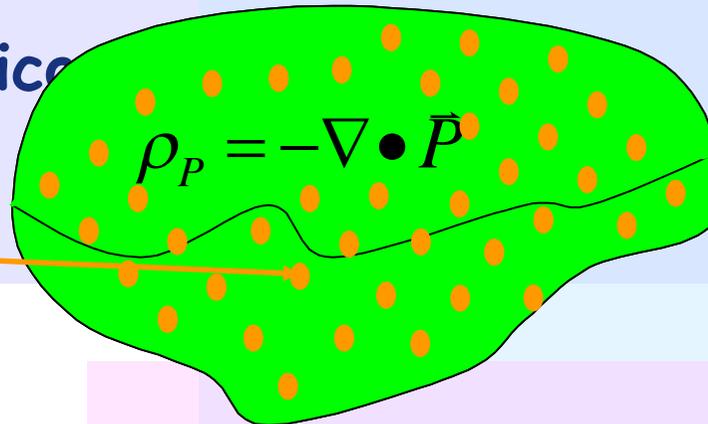


# Generalización de la 1ª ecuación de Maxwell

La 1ª ecuación de Maxwell indica  $\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho_{total}}{\epsilon_0}$

$\rho_{total}$  corresponde a la carga total que es fuente de campo eléctrico

$\rho_{polarización}$



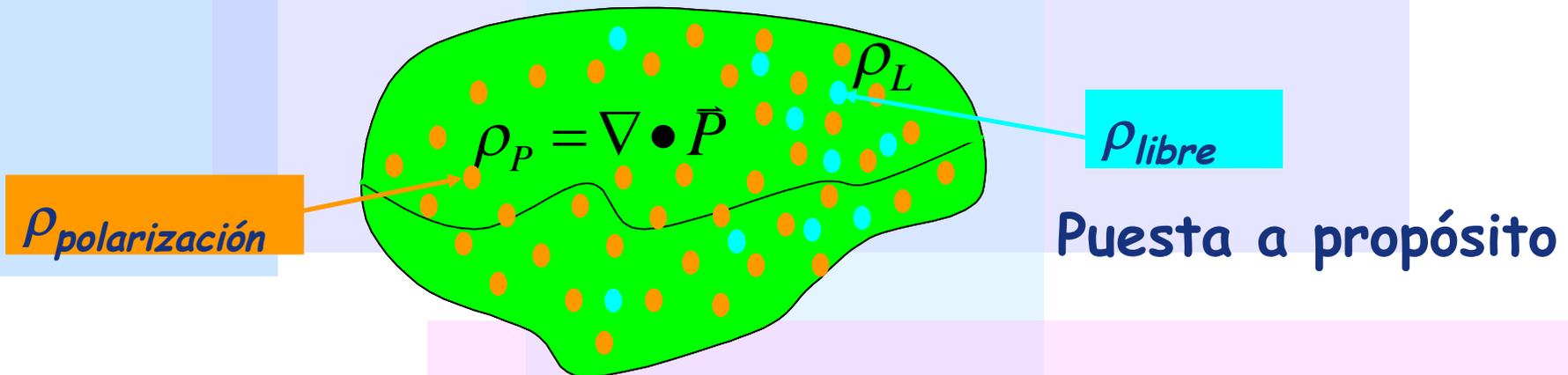
En el caso más general  $\rho_{total}$  estará compuesta de carga libre y carga de polarización



# Generalización de la 1ª ecuación de Maxwell

La 1ª ecuación de Maxwell indica  $\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho_{total}}{\epsilon_0}$

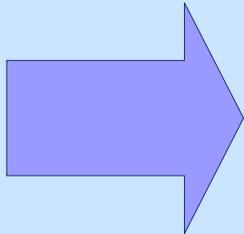
$$\rho_{total} = \rho_{Polarización} + \rho_{libre} \Rightarrow \rho_L + \rho_P = \nabla \cdot \epsilon_0 \vec{E}$$





# Generalización de la 1ª ecuación de Maxwell

$$\rho_L = \nabla \cdot \epsilon_0 \vec{E} - \rho_P \quad \text{pero} \quad \rho_P = -\nabla \cdot \vec{P}$$

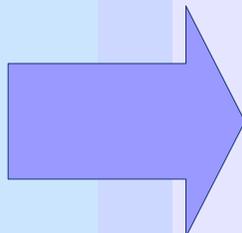


$$\rho_L = \nabla \cdot \epsilon_0 \vec{E} + \nabla \cdot \vec{P} \quad (2.18)$$

$$\rho_L = \nabla \cdot (\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}) \quad (2.19)$$

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

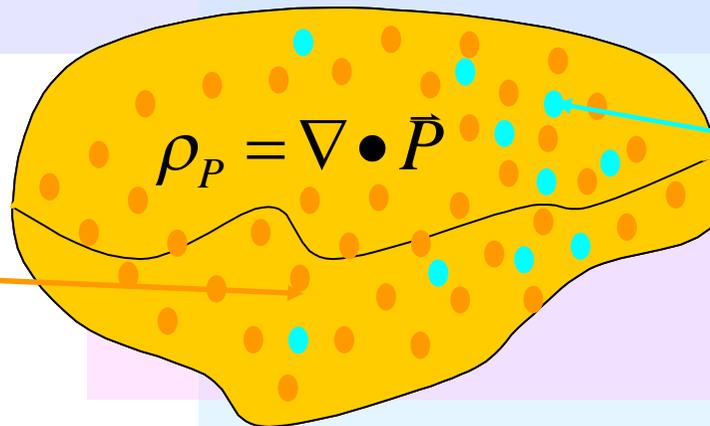
Vector de desplazamiento



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

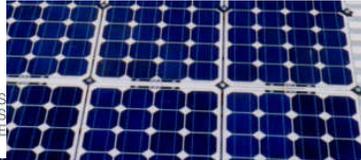
1ª ecuación de Maxwell

$\rho_{polarización}$



$\rho_{libre}$

Puesta a propósito



# Generalización de la 1ª ecuación de Maxwell

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

1ª ecuación de Maxwell

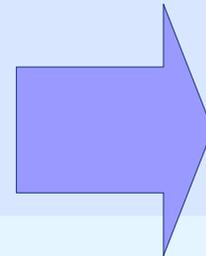
donde

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$$

Vector de desplazamiento

Integrando en un volumen  $\Omega$

$$\iiint_{\Omega} \rho_L dv = \iiint_{\Omega} \nabla \cdot \vec{D} dv$$



$$Q_L = \oiint_{S(\Omega)} \vec{D} \cdot d\vec{s}$$

$Q_L$

$$\oiint_{S(\Omega)} \vec{D} \cdot d\vec{s}$$

Ley de Gauss en la materia



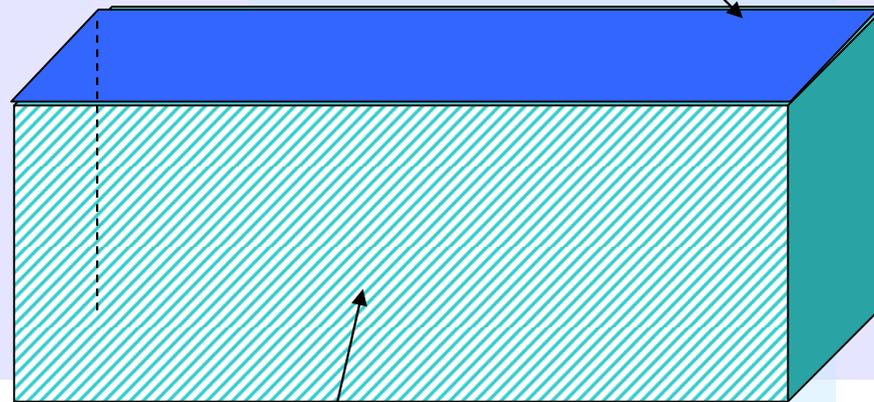
**fcfm**

Ingeniería Eléctrica  
FACULTAD DE CIENCIAS  
FÍSICAS Y MATEMÁTICAS  
UNIVERSIDAD DE CHILE



## Ejemplo

Plano de carga  $\sigma_0$



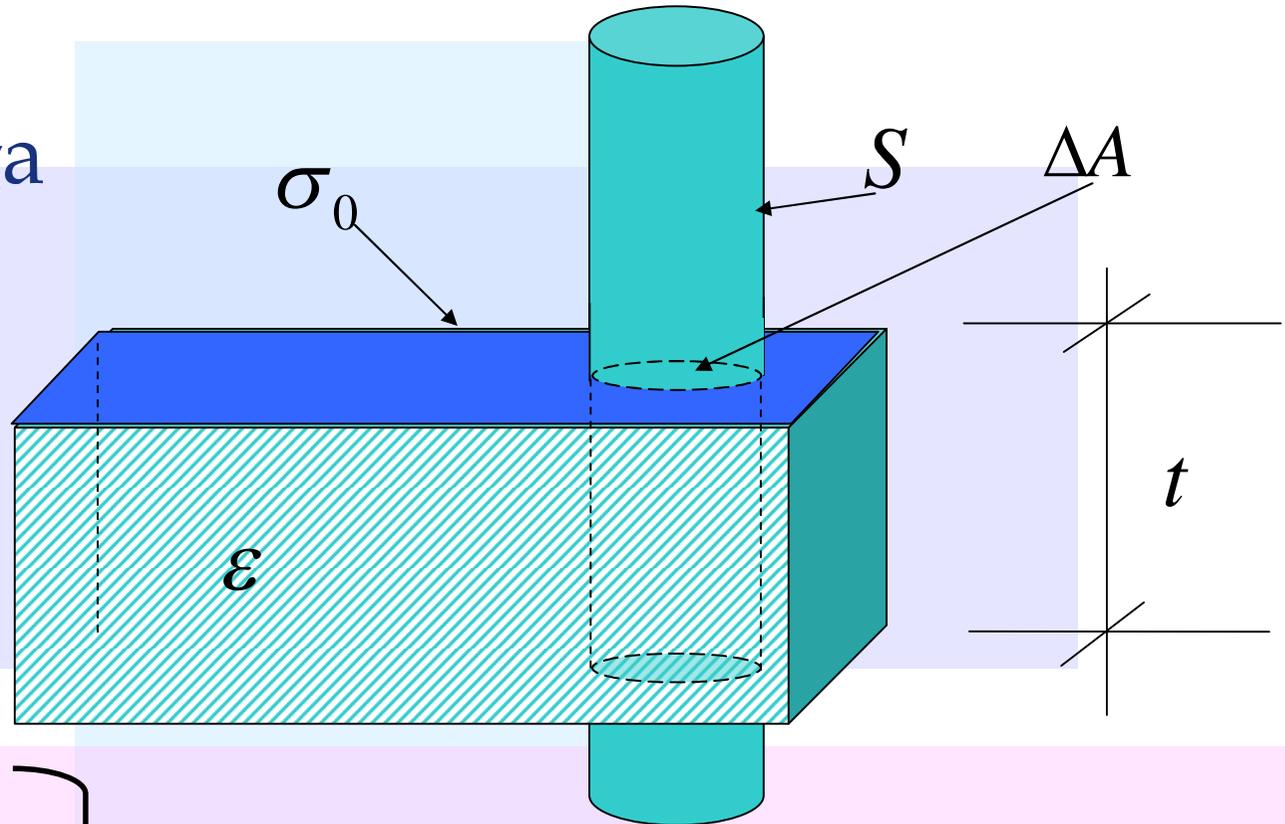
Dieléctrico  $\epsilon$



# Ejemplo

Plano de carga  
(infinito)

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{s} = Q_T$$



$$Q_T = \Delta A \sigma_0$$

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{s} = 2\Delta A D_n$$

$$D_n = \frac{\sigma_0}{2}$$

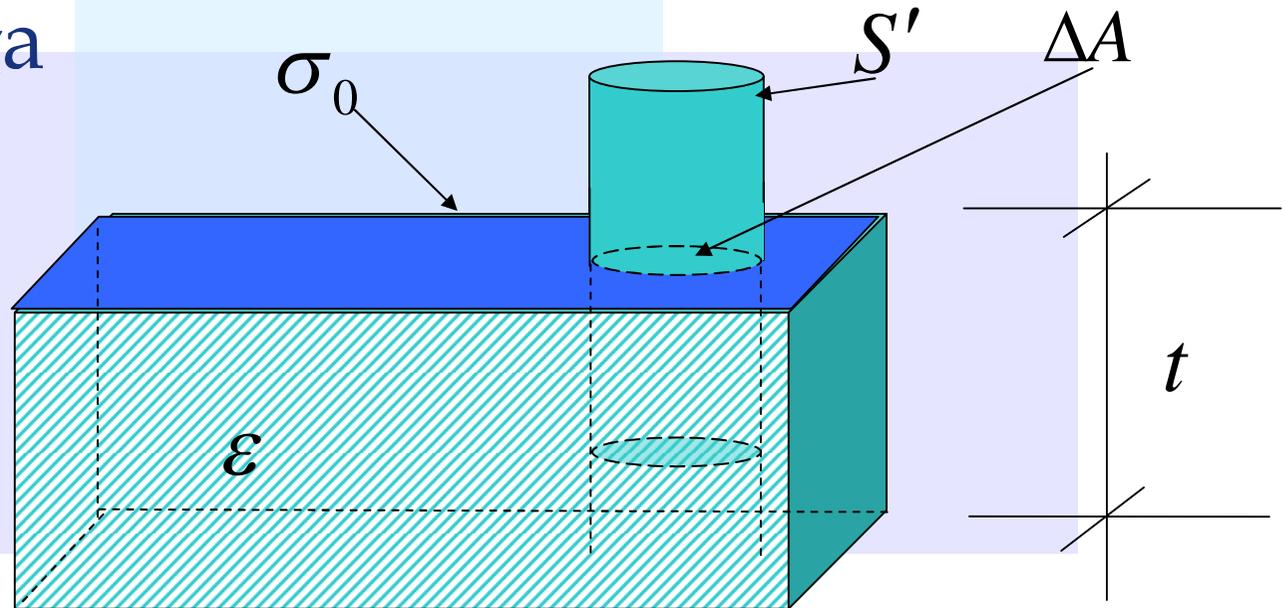
Fuentes de D son  
sólo cargas libres



# Ejemplo

Plano de carga  
(infinito)

$$\oiint_{S'} \vec{D} \cdot d\vec{s} = Q_T$$



$$Q_T = \Delta A \sigma_0$$

$$\oiint_{S'} \vec{D} \cdot d\vec{s} = 2\Delta A D_n$$

$$D_n = \frac{\sigma_0}{2}$$

Fuentes de D son sólo cargas libres

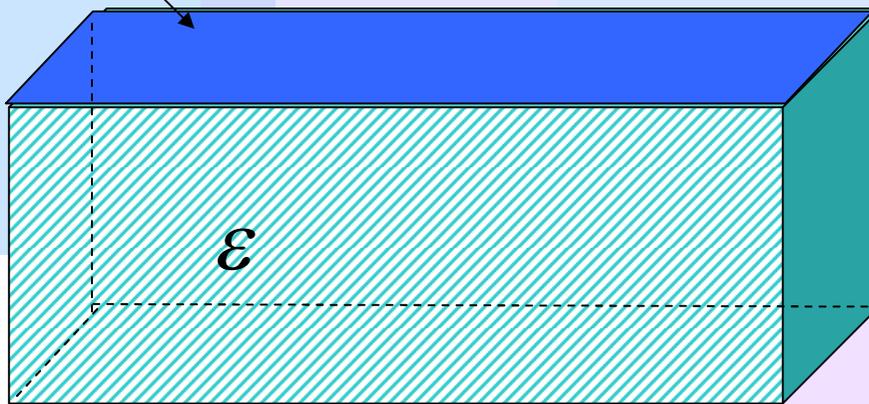


## Ejemplo

$$\vec{D} = \frac{\sigma_0}{2} \quad \text{En todo el espacio}$$

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\sigma_0}{2\varepsilon_0} \hat{k}, \quad \vec{P} = 0$$

Zona 1



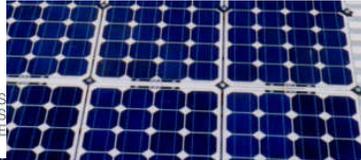
$$\vec{D} = \varepsilon \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\sigma_0}{2\varepsilon} \hat{k}$$

$$\vec{P} = (\varepsilon - \varepsilon_0) \vec{E}$$

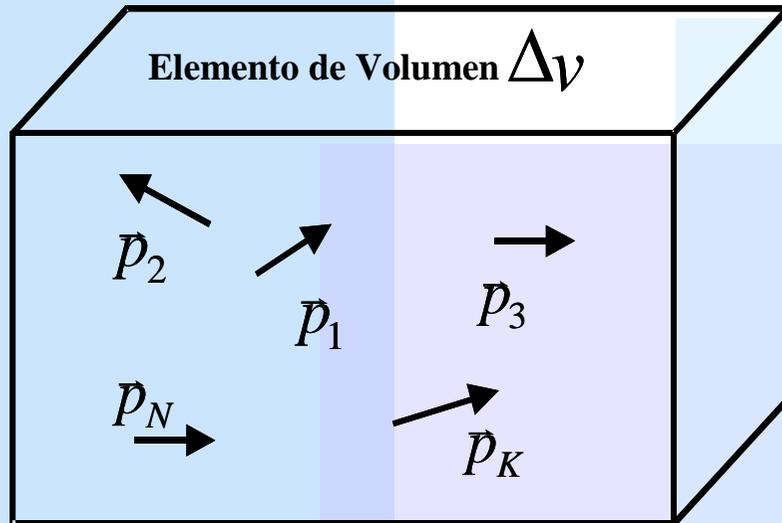
Zona 2

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} \Rightarrow \vec{E} = -\frac{\sigma_0}{2\varepsilon_0} \hat{k}, \quad \vec{P} = 0$$

Zona 3

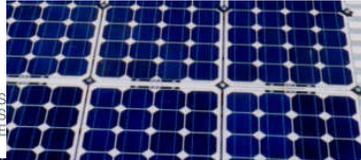


# Polarización de medios materiales



$$\vec{P} = \lim_{\Delta v' \rightarrow 0} \frac{\sum_{k=1}^N Q_k \vec{d}_k}{\Delta v'} = \lim_{\Delta v' \rightarrow 0} \left[ \frac{\sum_{k=1}^N \vec{p}_k}{\Delta v'} \right]$$

$\vec{P}$  La polarización en medios materiales varía con la intensidad del campo eléctrico aplicado



# Polarización de medios materiales

$$\|\vec{P}\| = \alpha \|\vec{E}\| \Rightarrow \text{Materiales lineales}$$

$$\vec{P} = \alpha(\vec{r})\vec{E} \Rightarrow \text{Materiales isótropos } \vec{P} // \vec{E}$$

Si  $\alpha$  es constante  $\Rightarrow$  Material homogéneo

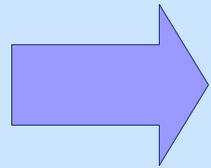
$$\text{En general tendremos } \vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$$

$\chi_e$  es la susceptibilidad eléctrica de un material

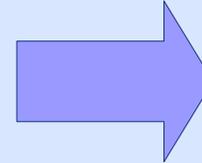


# Constante dieléctrica

Teniamos que  $\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$  pero  $\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$



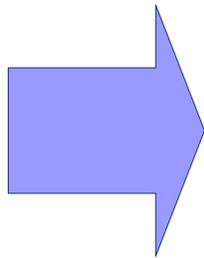
$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$$



$$\vec{D} = \epsilon_0 (I + \chi_e) \vec{E}$$

$\epsilon_r = (I + \chi_e)$  Permeabilidad dieléctrica relativa

$\epsilon = \epsilon_0 \epsilon_r$  Constante dieléctrica del material



$$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$$