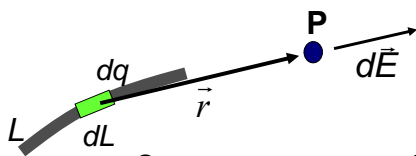


## Tema 2: Distribuciones de carga. Capacidad y energía electrostática

1. Densidades de carga.
2. Ley de Gauss: aplicaciones.
3. Propiedades electrostáticas de los conductores.
4. Condensadores y dieléctricos.
5. Energía del campo eléctrico

1

### Densidades de carga



**Cargas**

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r$$

**Distribución  
continua de cargas**

$$d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{u}_r$$

**Ppo. Superposición (sumatorio)**

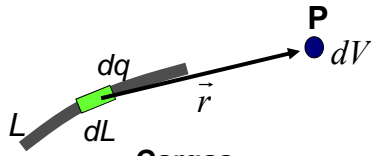
$$\vec{E} = \sum \vec{E}_i = \sum_i \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_i}{r_i^2} \vec{u}_{r_i}$$

**Ppo. Superposición (integración)**

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \vec{u}_r$$

2

## Densidades de carga



**Cargas**

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r}$$

**Distribución  
continua de cargas**

$$dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r}$$

**Ppo. Superposición (sumatorio)**

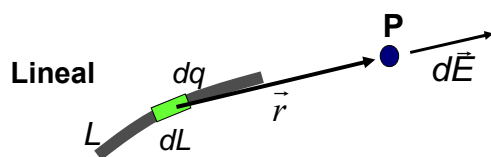
$$V = \sum V_i = \sum_i \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_i}{r_i}$$

**Ppo. Superposición (integración)**

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r}$$

3

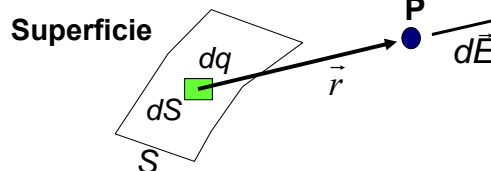
## Densidades de carga



**Lineal**

Densidad lineal (C/m)

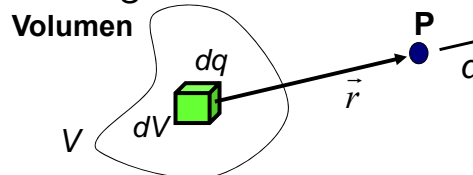
$$\lambda = \frac{dq}{dL} \quad dq = \lambda dL$$



**Superficie**

Densidad superficial (C/m<sup>2</sup>)

$$\sigma = \frac{dq}{dS} \quad dq = \sigma dS$$



**Volumen**

Densidad volúmica (C/m<sup>3</sup>)

$$\rho = \frac{dq}{dV} \quad dq = \rho dV$$

4

## Densidades de carga

Distribución lineal de carga  $\lambda$ : densidad lineal de carga

$dL$ : diferencial de longitud

$\lambda$

$d\vec{E}$

$\vec{r}$

$\vec{u}_r$

P

$\lambda = \frac{dq}{dL}$

$dq = \lambda dL$

$$\vec{E} = \int_L \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{u}_r = \int_L \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dL}{r^2} \vec{u}_r$$

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_L \frac{\lambda dL}{r}$$

5

## Densidades de carga

$\sigma$ : densidad superficial de carga  $\sigma = \frac{dq}{dS}$   $dq = \sigma dS$

$dS$ : diferencial de área

$\sigma$

$dS$

$\vec{r}$

$\vec{u}_r$

P

$d\vec{E}$

S

$$\vec{E} = \int_S \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{u}_r = \int_S \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma dS}{r^2} \vec{u}_r$$

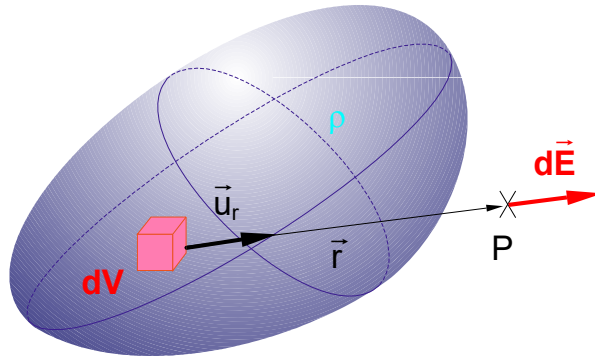
$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_S \frac{\sigma dS}{r}$$

6

## Densidades de carga

$\rho$ : densidad volumétrica de carga  $\rho = \frac{dq}{dV}$

$$dq = \rho dV$$



$dV$ : diferencial de volumen

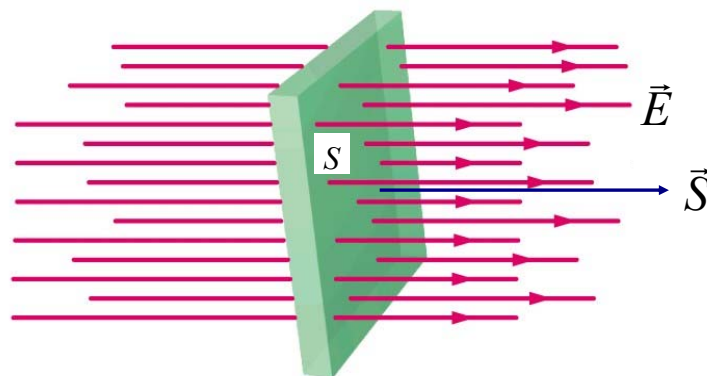
$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_V \frac{\rho dV}{r}$$

$$\vec{E} = \int_V \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{u}_r = \int_V \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho dV}{r^2} \vec{u}_r$$

7

## Flujo del campo eléctrico

Campo eléctrico uniforme y superficie plana perpendicular

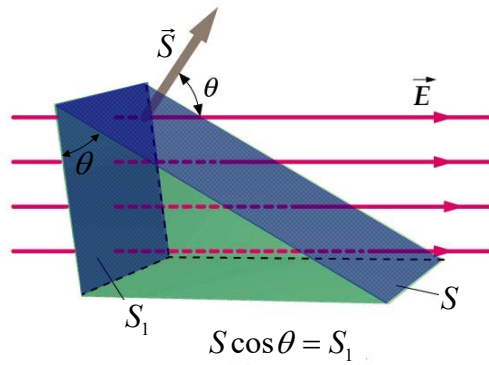


$$\Phi_E = ES$$

8

## Flujo del campo eléctrico

Campo eléctrico uniforme y superficie plana *inclinada*



$$\Phi_E = ES_1 = ES \cos \theta$$

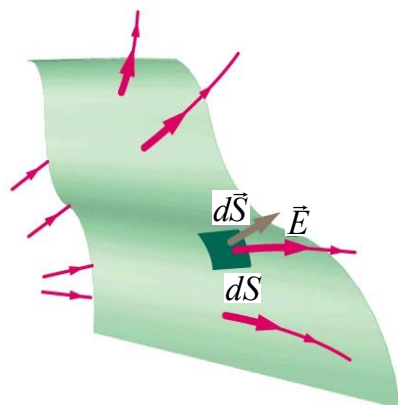


$$\Phi_E = \vec{E} \cdot \vec{S}$$

9

## Flujo del campo eléctrico

Caso más general:



$$d\Phi_E = \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$\Phi_E = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

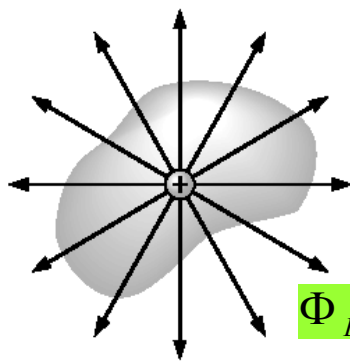
10

## Flujo del campo eléctrico

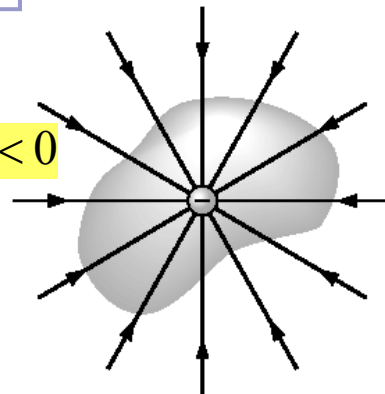
**SUPERFICIE CERRADA** (criterio de signos):

El flujo total puede ser positivo (**saliente**), negativo (**entrante**) o cero.

$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

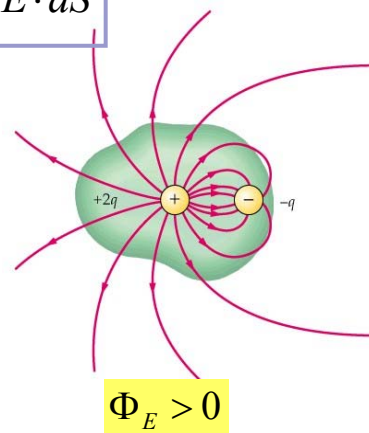
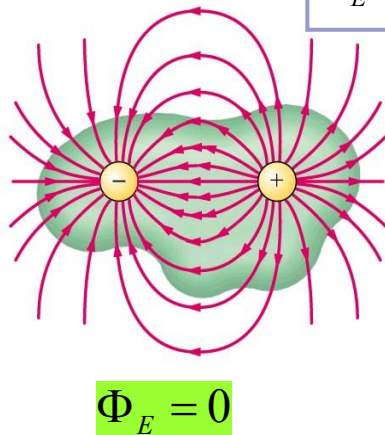


$$\Phi_E < 0$$



## Flujo del campo eléctrico

$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S}$$



## Ley de Gauss

“El flujo eléctrico neto a través de cualquier superficie cerrada es proporcional a la carga neta encerrada por la superficie”.

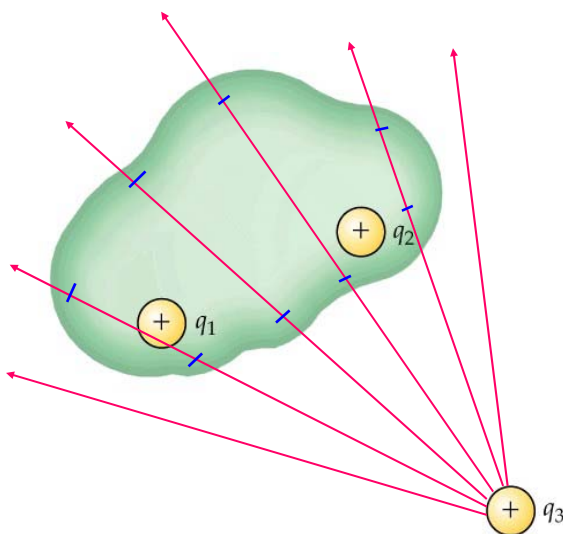
$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{encerrada}}{\epsilon_0}$$



Karl Friedrich Gauss (1777-1855)

13

## Ley de Gauss



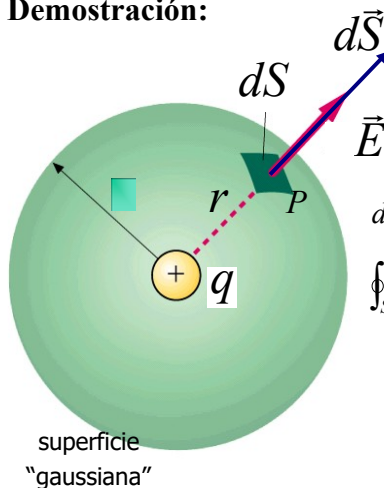
$$\Phi_E = \frac{q_1 + q_2}{\epsilon_0}$$

14

## Ley de Gauss

En Electrostática la Ley de Gauss es equivalente a la Ley de Coulomb.

**Demostración:**



$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{enc}}{\epsilon_0}$$

▪ **simetrías** para definir la **s. gauss**.

$$d\Phi_E = \vec{E} \cdot d\vec{S} = \dots (\vec{E}, d\vec{S} \text{ paralelo}) \dots = E dS$$

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint_S E dS = \dots E \text{ constante} \dots =$$

$$= E \oint_S dS = E 4\pi r^2$$

$$E 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r$$

15

## Ley de Gauss

### Aplicaciones

En **distribuciones continuas de carga** con **elevada simetría** la Ley de Gauss nos permite calcular fácilmente el **módulo del campo eléctrico**.

$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{enc}}{\epsilon_0}$$

escoger **superficie gaussiana apropiada** en cada caso:

- E constante
- $\vec{E}, d\vec{S}$  paralelos o perpendiculares entre sí

16

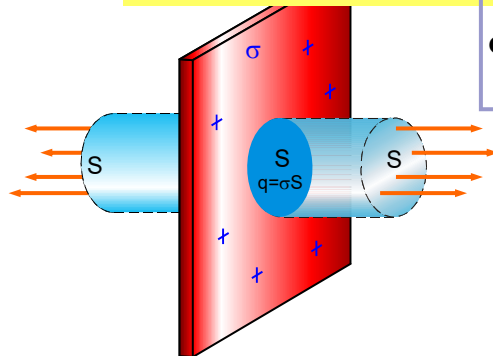


## Ley de Gauss

### Aplicaciones: plano indefinido cargado

$\sigma$  uniforme

superficie gaussiana : cilindro perpendicular al plano



$$\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{enc}}{\epsilon_0}$$

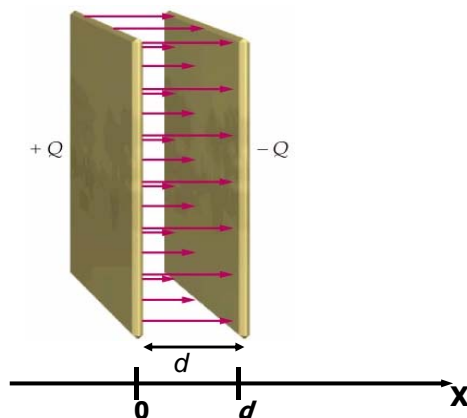
$$ES + ES = \frac{\sigma S}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \text{ (módulo)}$$

17

## Ley de Gauss

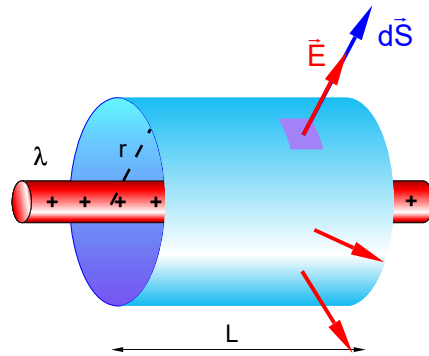
**ejercicio/** Campo creado por dos planos indefinidos cargados, separados una distancia  $d$ , con igual densidad de carga pero de signo opuesto.



18

## Ley de Gauss

### Aplicaciones: carga lineal indefinida



$$\oint_{\text{sup.cil.}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\lambda L}{\epsilon_0}$$

$$\vec{E} // d\vec{S}$$

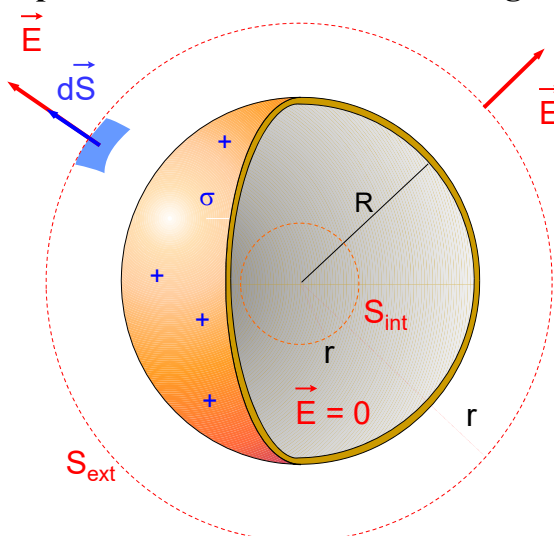
$$E 2\pi r L = \frac{\lambda L}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \text{ (módulo)}$$

19

## Ley de Gauss

### Aplicaciones: corteza esférica cargada



$$r < R$$

$$r < R \rightarrow \Phi = 0 \rightarrow$$

$$\vec{E}_{\text{int}} = 0 \rightarrow V = \text{cte}$$

$$r \geq R$$

$$r \geq R \rightarrow \int_{S_{\text{ext}}} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0} \rightarrow$$

$$E_{\text{ext}} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

20

## Ley de Gauss

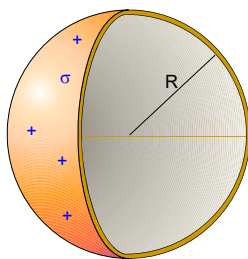
### Aplicaciones: corteza esférica cargada

**ejercicio/** Calcula la expresión del potencial eléctrico.

$$V_P = - \int_{ref}^P \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad (V_{ref} = 0)$$

$$r < R \quad V_{int} = - \int \vec{E}_{int} \cdot d\vec{l} = C_1$$

$$r \geq R \quad V_{ext} = - \int \vec{E}_{ext} \cdot d\vec{l} = - \int \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} + C_2$$



#### Condiciones:

• origen de potenciales  $V_\infty = 0 \Rightarrow C_2 = 0$

• continuidad en la frontera

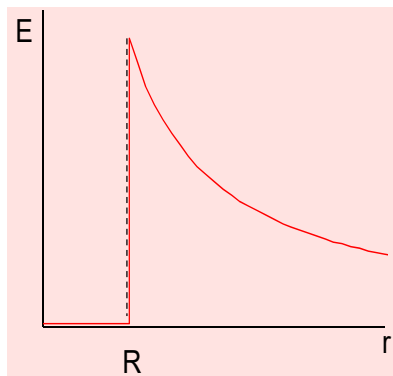
$$V_{int}(r=R) = V_{ext}(r=R) \Rightarrow C_1 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

$$V_{int} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}; V_{ext} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

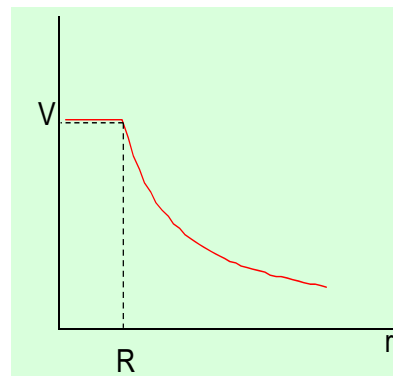
21

## Ley de Gauss

### Aplicaciones: corteza esférica cargada (cont.)



$$E_{int} = 0; E_{ext} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$



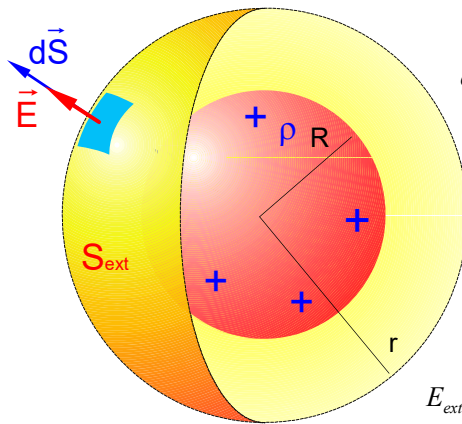
$$V_{int} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}; V_{ext} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

22

## Ley de Gauss

### Aplicaciones: distribución esférica de carga

$\rho$  uniforme, esfera radio  $R$



$$r < R \quad \int_{S_{\text{int}}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_{\text{int}} 4\pi r^2;$$

$$q_e = \int_{V_{\text{int}}} \rho dV = \rho \frac{4}{3} \pi r^3$$

$$E_{\text{int}} = \frac{\rho r}{3\epsilon_0}$$

$$r \geq R \quad \int_{S_{\text{ext}}} \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_{\text{ext}} 4\pi r^2$$

$$q_e = \int_{V_{\text{ext}}} \rho dV = \rho \frac{4}{3} \pi R^3 = Q_{\text{total}}$$

$$E_{\text{ext}} 4\pi r^2 = \frac{\rho}{\epsilon_0} \frac{4}{3} \pi R^3 \quad E_{\text{ext}} = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0 r^2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

23

## Conductores en equilibrio electrostático

Conductor en Equilibrio = no corrientes

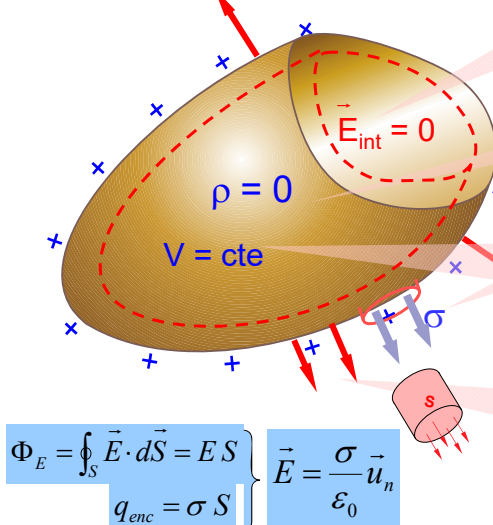
Campo nulo en el interior.

Densidad volumétrica de carga nula.

Toda la carga está en la superficie.

Al ser nulo el campo eléctrico, el potencial electrostático es constante (Volumen y superficie equipotenciales).

El campo eléctrico en puntos próximos al conductor es perpendicular a la superficie.



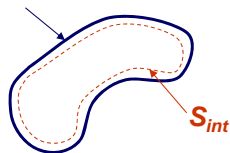
24

## Conductores en equilibrio electrostático

### 1. En los conductores que alcanzan la situación de equilibrio, el campo eléctrico en su interior es cero.

Si  $\mathbf{E}$  fuese diferente de cero, la carga libre en la dirección del campo no estaría en reposo. Por tanto no habría equilibrio.

### 2. La carga de un conductor se encuentra totalmente en la superficie del conductor.



De 1,  $E=0$  en  $S_{int} \Rightarrow \Phi=0 \Rightarrow q=0$  en  $S_{int}$   
 $\Rightarrow q$  está en la superficie del conductor  $S$

25

## Conductores en equilibrio electrostático

### 3. La superficie de un conductor en equilibrio electrostático es una superficie equipotencial

Si no fuera equipotencial, las  $q$  se moverían de los puntos de potencial alto a los de potencial bajo, hasta que el potencial sea el mismo en toda la superficie. Si esto sucede, el conductor no está en equilibrio. Por tanto, la superficie es equipotencial.

### 4. El campo eléctrico en puntos próximos a la superficie del conductor es perpendicular a la superficie y su valor es:

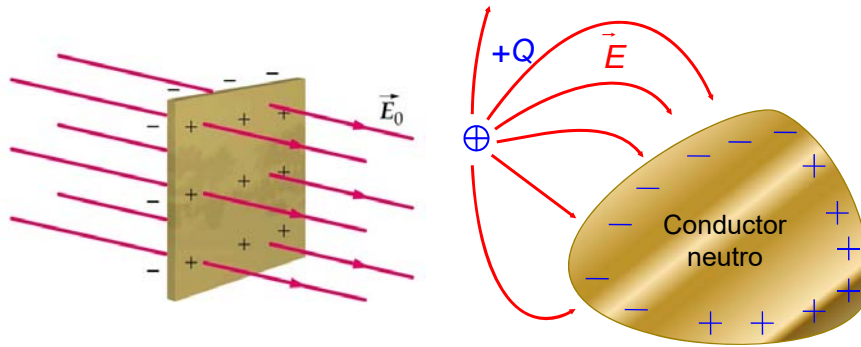
Como la superficie es equipotencial, y las líneas de fuerza son  $\perp$  a estas superficies  $\Rightarrow \mathbf{E}$  es también  $\perp$  a la superficie

$$\left. \begin{aligned} \Phi_E &= \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = E S \\ q_{enc} &= \sigma S \end{aligned} \right\} \vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{u}_n$$

26

## Prop. electrostáticas de los conductores

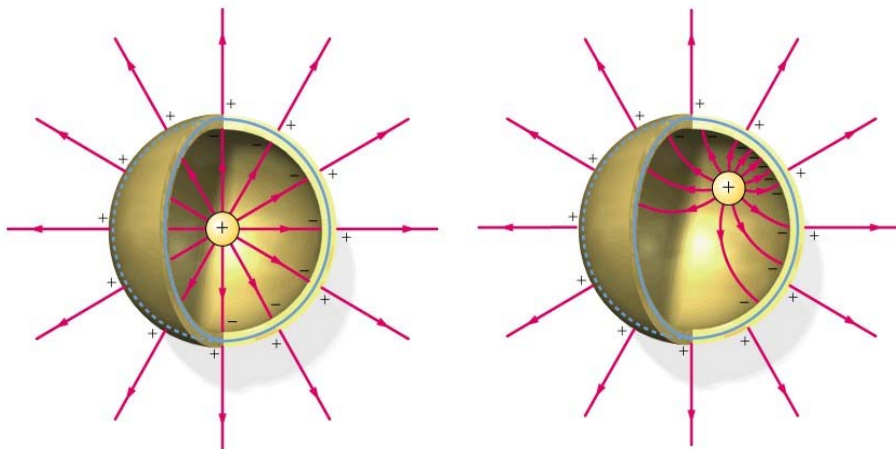
### Fenómenos de influencia electrostática



27

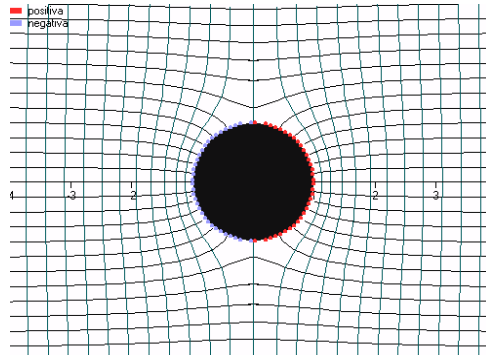
## Prop. electrostáticas de los conductores

### Fenómenos de influencia electrostática



28

## Prop. electrostáticas de los conductores



### ***Jaula de Faraday.***

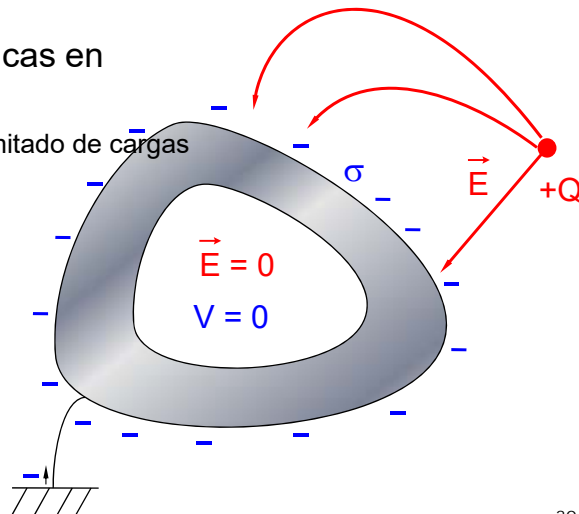
En un conductor cargado y en equilibrio electrostático, que posea una cavidad interior, la carga está localizada sólo en la superficie exterior.

29

## Prop. electrostáticas de los conductores

**Fenómenos de influencia electrostática:** Pantalla hacia dentro  
Tierra (características en electrostática):

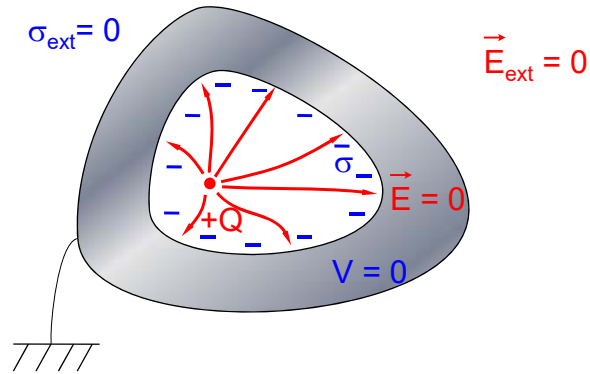
- suministrador ilimitado de cargas
- potencial  $V = 0$



30

## Prop. electrostáticas de los conductores

### Fenómenos de influencia electrostática: Pantalla hacia fuera



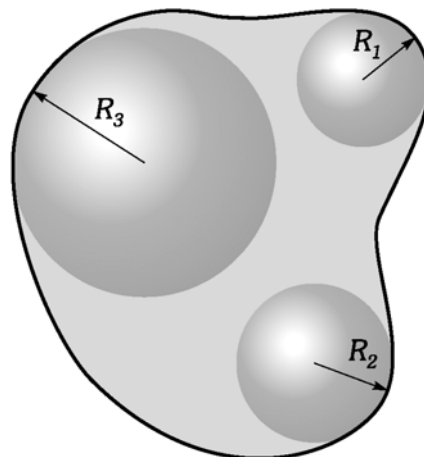
31

## Prop. electrostáticas de los conductores

- Efecto punta: El campo eléctrico es mayor cerca de las zonas de menor radio de curvatura

- RUPTURA DEL DIELECTRICO

Aire:  $E \sim 3 \text{ MV/m}$



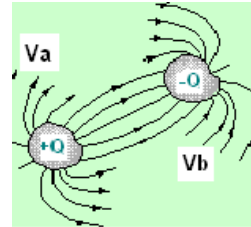
32



## CONDENSADORES

### Condensador

dispositivo formado por dos conductores próximos con cargas de la misma magnitud y signo contrario este sistema es un dispositivo para almacenar carga y energía.



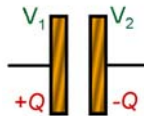
### Capacidad

$$C = \frac{Q}{V_{ab}}$$

$$\left[ \frac{C}{V} = \text{Faradio} \right]$$

"cociente entre la carga de cualquiera de los conductores y la diferencia de potencial existente entre ellos."

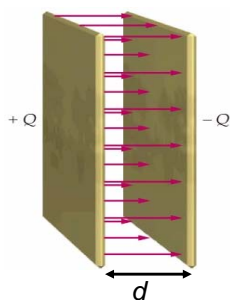
### Símbolo :



33

## Condensador de placas plano-paralelas

## CONDENSADORES



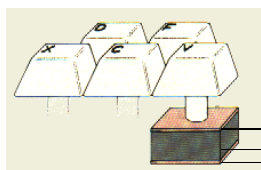
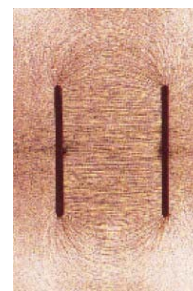
$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$\sigma = \frac{Q}{A}$$

$$V = Ed$$

$$C = \frac{Q}{V} = \frac{\epsilon_0 A}{d}$$

La capacidad no depende de  $Q$  ni de  $V$

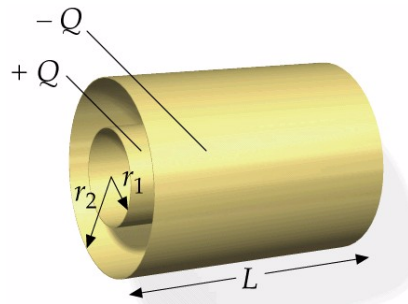


Por lo general  $C$  depende del tamaño, forma, geometría de los condensadores y del medio aislante que los separa

34

## CONDENSADORES

### Condensador cilíndrico

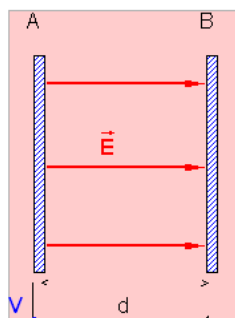


$$C = \frac{Q}{V} = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\ln\left(\frac{r_2}{r_1}\right)}$$

35

## CONDENSADORES

**ejercicio/** Capacidad de un condensador con lámina metálica en su interior

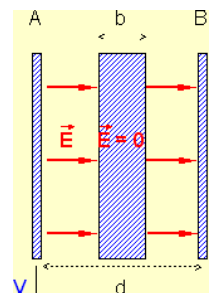


$$C_{\text{ANTES}} = \frac{Q}{V_{AB}} =$$

$$\frac{Q}{Ed} = \frac{Q}{\frac{\sigma}{\epsilon_0} d} = \frac{\epsilon_0 S}{d}$$

$$C_{\text{DESPUÉS}} = \frac{Q}{V_{AB}} = \frac{Q}{E(d-b)}$$

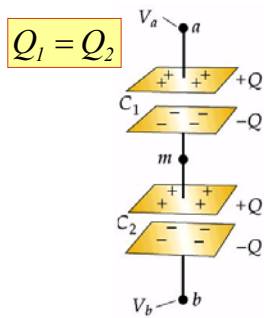
$$= \frac{Q}{\frac{\sigma}{\epsilon_0} (d-b)} = \frac{\epsilon_0 S}{(d-b)}$$



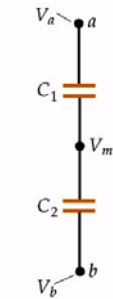
36

## CONDENSADORES

### Asociación de condensadores: EN SERIE



$$\frac{1}{C_{eq}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$



$$\frac{1}{C_{eq}} = \sum_{i=1}^N \frac{1}{C_i}$$

$$V_a - V_m = V_1 = \frac{Q}{C_1}$$

$$V_m - V_b = V_2 = \frac{Q}{C_2}$$

$$\Delta V = V_2 + V_1$$

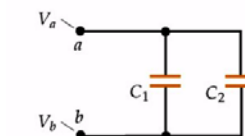
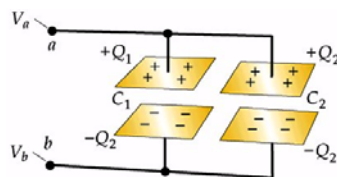
$$\Delta V = V_a - V_b = \frac{Q}{C_1} + \frac{Q}{C_2}$$

$$C_{eq} = \frac{Q}{V_a - V_b}$$

37

## CONDENSADORES

### Asociación de condensadores: EN PARALELO



$$C_{eq} = C_1 + C_2$$

$$C_{eq} = \sum_{i=1}^N C_i$$

$$Q_1 = C_1 \Delta V$$

$$Q_2 = C_2 \Delta V$$

$$\Delta V = V_a - V_b$$

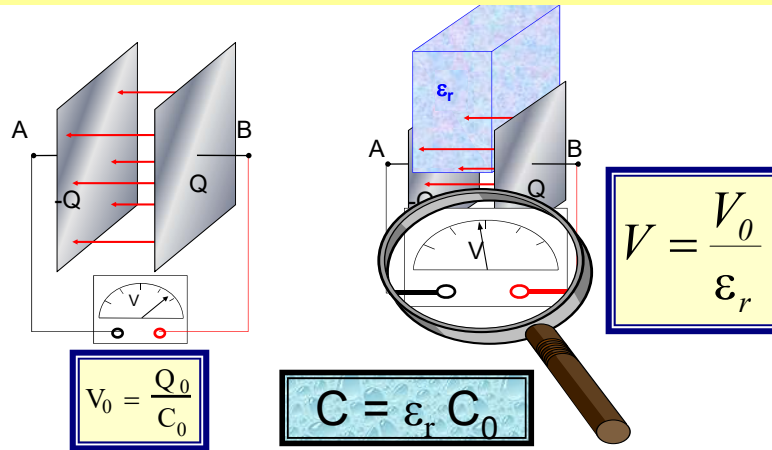
$$Q = Q_1 + Q_2$$

$$\frac{Q}{V_a - V_b} = C_1 + C_2$$

38

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

### DIELÉCTRICO HOMOGÉNEO ENTRE LAS PLACAS DE UN CONDENSADOR



La capacidad del condensador aumenta

39

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

### CONSTANTES DIELÉCTRICAS

Material dieléctrico	Constante dieléctrica
Aire	1.00059
Aceite de transformador	2.24
Poli estireno	2.55
Papel	3.7
Baquelita	4.9
Vidrio (Pyrex)	5.6
Porcelana	7
Agua (20°)	80

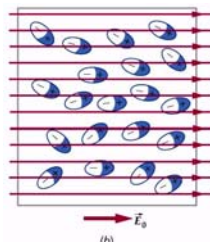
40

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

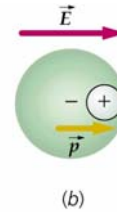
### Sustancia Polarizada

Los dipolos eléctricos se alinean de manera espontánea o debido a la acción de un campo eléctrico.

#### Molécula polar



#### Molécula no polar

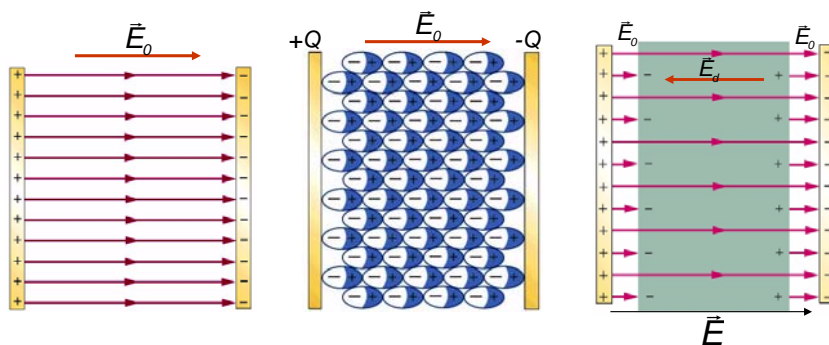


$$\vec{p} = qd \vec{u}_p \quad \vec{\tau} = \vec{p} \wedge \vec{E}$$

41

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

### DIELECTRICO HOMOGÉNEO ENTRE LAS PLACAS DE UN CONDENSADOR



$$E = \frac{E_0}{\epsilon_r}$$

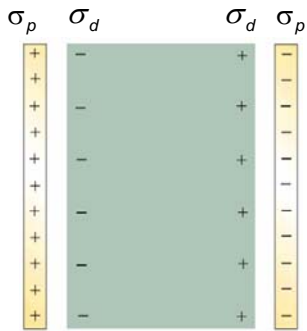
Permitividad eléctrica relativa del dieléctrico

$$\epsilon_r = \frac{\epsilon}{\epsilon_0}$$

42

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

### DIELECTRICO HOMOGÉNEO ENTRE LAS PLACAS DE UN CONDENSADOR



$$E_0 = \frac{\sigma_p}{\epsilon_0}$$

$$E_d = \frac{\sigma_d}{\epsilon_0}$$

$$E = E_0 - E_d = \frac{E_0}{\epsilon_r}$$



$$\sigma_d = \sigma_p \left( 1 - \frac{1}{\epsilon_r} \right) \Rightarrow \sigma_d \leq \sigma_p$$

Si no hay dieléctrico:  $\epsilon_r = 1$ ,  $\sigma_d = 0$

Si hay un conductor:  $\epsilon_r = \infty$ ,  $\sigma_d = \sigma_f$

43

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

La capacidad del condensador aumenta

$$C = \epsilon_r C_0$$

La diferencia de potencial y el campo eléctrico disminuyen

$$V = \frac{V_0}{\epsilon_r}$$

$$E = \frac{E_0}{\epsilon_r}$$

Densidad superficial de carga del dieléctrico

$$\sigma_d = \sigma_p \left( 1 - \frac{1}{\epsilon_r} \right)$$

44

## PROPIEDADES ELECTROSTÁTICAS DE LOS DIELECTRICOS

### CAMPO Y POTENCIAL ELÉCTRICO DE UNA $q$ PUNTUAL DENTRO DE UN DIELECTRICO

$$\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q_1 q_2}{r^2} \vec{u}_{12}$$

$$\vec{E} = \left( \frac{q}{4\pi\epsilon r^2} \right) \vec{u}_r$$

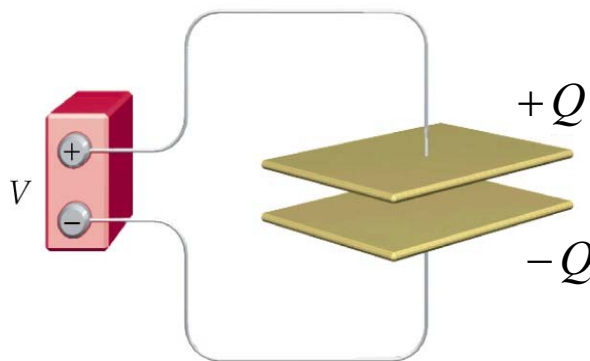
$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon r}$$

45

## ENERGÍA DEL CAMPO ELÉCTRICO

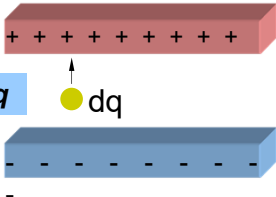
### ENERGÍA DE UN CONDENSADOR

- Durante la carga de un condensador, se transfiere carga desde la batería hasta las placas. La batería (generador) realiza un trabajo en el proceso.
- Parte de este trabajo queda almacenado en forma de energía potencial electrostática,  $U$ .



## ENERGÍA DE UN CONDENSADOR

Condensador de capacidad **C**, con carga **q**



Agregamos un **dq**

$$dU = Vdq = \frac{q}{C} dq$$

$$U_Q - U_0 = \frac{1}{C} \int_0^Q q dq$$

$$U = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

$$U = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} QV$$

## ENERGÍA DEL CAMPO ELÉCTRICO

$$V = \frac{q}{C}$$

47

## ENERGÍA DEL CAMPO ELÉCTRICO

Para un condensador de láminas planas y paralelas

$$C = \frac{Q}{\Delta V} = \frac{\epsilon_0 A}{d}$$

$\Delta V = Ed$

$$U = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} (Ad) \epsilon_0 E^2$$

**DENSIDAD DE ENERGÍA**

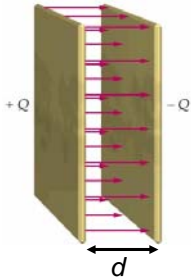
Energía por unidad de volumen (*V*) entre las placas del condensador

$$u_E = \frac{U}{V} = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2$$

$$U = \int_V u_E dV$$

← Energía eléctrica almacenada en un volumen **V** donde existe un campo eléctrico **E**

## ENERGÍA DEL CAMPO ELÉCTRICO

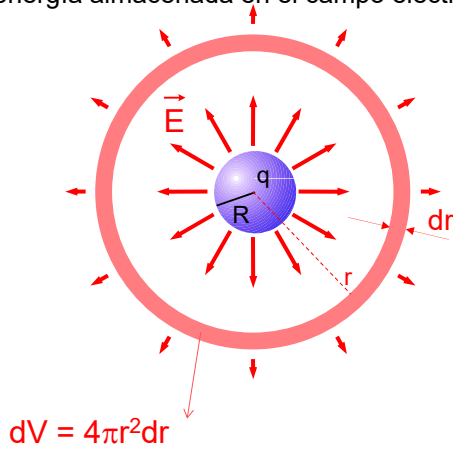


48



## ENERGÍA DEL CAMPO ELÉCTRICO

**ejercicio/** Tenemos una esfera metálica con carga neta  $q$ . Determina la energía almacenada en el campo eléctrico generado por la esfera.



$$dU = u_E dV =$$

$$\frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 4\pi r^2 dr =$$

$$\frac{1}{2} \epsilon_0 \left( \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 r^2} \right)^2 4\pi r^2 dr = \frac{Q^2}{8\pi \epsilon_0} \frac{dr}{r^2}$$

$$U = \int_R^\infty \frac{Q^2}{8\pi \epsilon_0} \frac{dr}{r^2} = \frac{Q^2}{8\pi \epsilon_0 R}$$

**¿A qué distancia  $R'$  del centro de la esfera estará almacenada la mitad de la energía total?**

49