

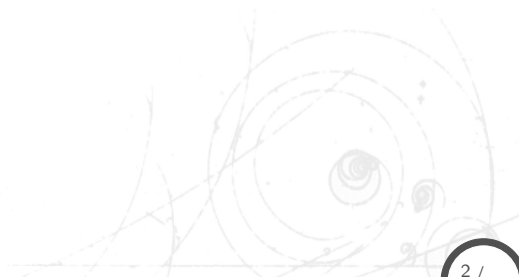
## 2. Electricidad y magnetismo

# Contenido: Tema 02

## 2. Electricidad y magnetismo

### 2.1 Ley de Coulomb, campo eléctrico

### 2.2 Ley de Gauss, potencial eléctrico

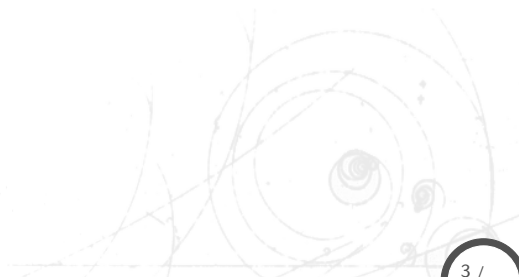


# Contenido: Tema 02

## 2. Electricidad y magnetismo

### 2.1 Ley de Coulomb, campo eléctrico

### 2.2 Ley de Gauss, potencial eléctrico

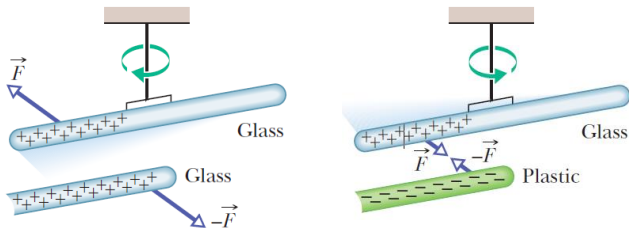


# Ley de Coulomb

## Carga eléctrica

La **carga eléctrica** es una propiedad intrínseca de las partículas elementales que forman toda la materia que nos rodea.

- Existen solo **dos tipos** de carga eléctrica: **positiva** y **negativa**.
- Si las cargas en un objeto están balanceadas, se dice que es **eléctricamente neutro**, y por el contrario se dice que existe un **exceso de carga**.
- Partículas con cargas eléctricas del mismo signo se **repelen**, y de signo contrario se **atraen**.



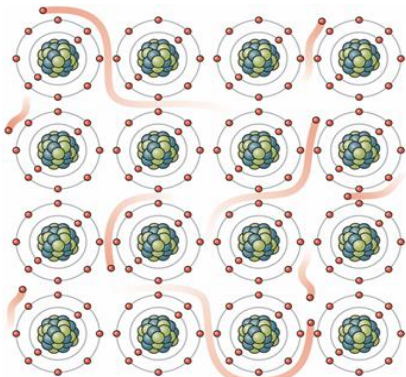
# Ley de Coulomb

## Conductores y aislantes

**Conductores** Materiales a través del cual la carga se mueve (casi!) **libremente**.

**Aislantes** Materiales que **no** permiten el paso de la carga.

**Semiconductores** Son materiales con propiedades de conducción **intermedia** entre conductores y aislantes.



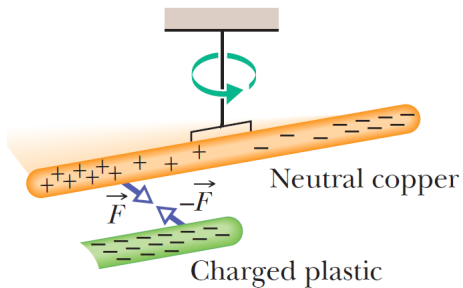
Copyright © 2006 Pearson Prentice Hall, Inc.

Los átomos que forman los materiales son eléctricamente **neutros**, ya que contienen la misma cantidad de carga **negativa** (electrones) que **positiva** (protones).

Cuando los átomos se juntan para formar un sistema **sólido**, los átomos pierden sus electrones más externos, los cuales se conocen como electrones de **conducción**.

# Ley de Coulomb

## Conductores y aislantes



Un ejemplo de la **movilidad** de las cargas en un material conductor esta dado por la interacción con un objeto cargado.

Cuando se acerca una barra cargada **negativamente** a una barra de cobre **neutra**, ésta presentará una **carga inducida**.

Lo anterior significa que parte de las cargas positivas y negativas del cobre se han separado, por efecto de la interacción con la barra cargada.

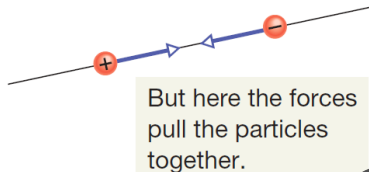
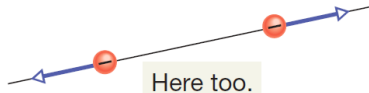
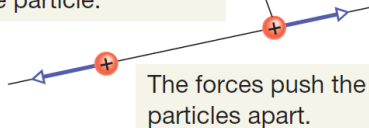
# Ley de Coulomb

## Ley de Coulomb

Cuando dos partículas cargadas se acercan una a la otra, ejercen una **fuerza electrostática** entre ellas.

- Partículas con el **mismo signo** de carga se **repelen**, siendo el vector de fuerzas dirigido **alejándose** de las partículas.
- Partículas con el **signo contrario** de carga se **atraen**, con el vector de fuerzas dirigido **hacia** ellas.
- Las unidades de la carga en el SI son el **coulomb**.

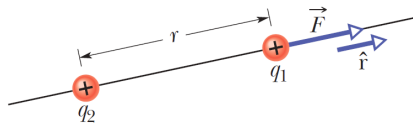
Always draw the force vector with the tail on the particle.



# Ley de Coulomb

## Ley de Coulomb

La ecuación de la fuerza electrostática actuando entre dos partículas cargadas es la **ley de Coulomb**, obtenida en 1785 por Charles-Augustin de Coulomb.



$$\mathbf{F} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r},$$

donde  $r$  es la separación entre las partículas y  $k$  la **constante electrostática**,

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 8.99 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2/\text{C}^2,$$

con  $\epsilon_0$  la **constante de permitividad**,

$$\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} \text{ C}^2/\text{N} \cdot \text{m}^2.$$

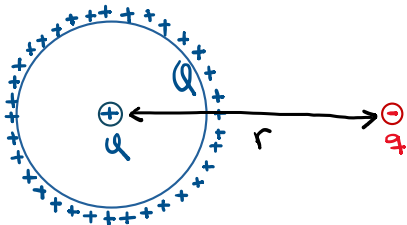
Para el caso en que se tienen  $n$  partículas cargadas en la cercanía de una partícula cargada, digamos 1, la fuerza neta en esta partícula será,

$$\mathbf{F}_{1,\text{net}} = \mathbf{F}_{12} + \mathbf{F}_{13} + \mathbf{F}_{14} + \cdots + \mathbf{F}_{1n}.$$

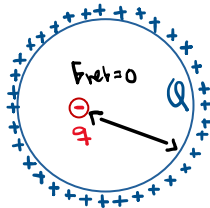
# Ley de Coulomb

## Ley de Coulomb

### Teorema 1



### Teorema 2



**Teorema 1:** Una partícula cargada **fuera** de un caparazón con carga uniformemente distribuída en su superficie será atraída o repelida, como si toda la carga de la esfera se **concentrara** en su **centro**.

**Teorema 2:** Una partícula cargada **dentro** de un caparazón con carga uniformemente distribuída en su superficie **no** tendrá una **fuerza neta** actuando en ella debido al caparazón.

# Ley de Coulomb

## Cuantización y conservación de la carga

Cualquier carga positiva o negativa  $q$  que pueda ser detectada, se escribe como,

$$q = ne \quad \forall \quad n = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots,$$

es decir, esta **cuantizada**, donde  $e = 1.602 \times 10^{-19}$  C es la **carga elemental**.

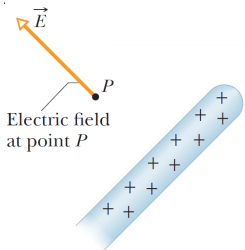
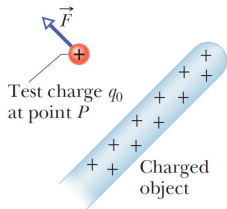
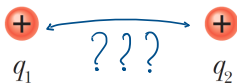
Otra propiedad de la carga es que esta no se crea ni se destruye, simplemente se transfiere de un cuerpo a otro, es decir, se **conserva**.

En particular, el protón y el electrón poseen una carga con magnitud de  $e$  cada uno, mientras que el neutrón no tiene carga eléctrica.

Particle	Symbol	Charge
Electron	e or $e^-$	$-e$
Proton	p	$+e$
Neutron	n	0

# Campos eléctricos

## Campo eléctrico



La manera en que la partícula 2 interactúa con la partícula 1, a pesar de que no se tocan, es mediante un **campo eléctrico** generado por la part. 2 en el espacio que la rodea.

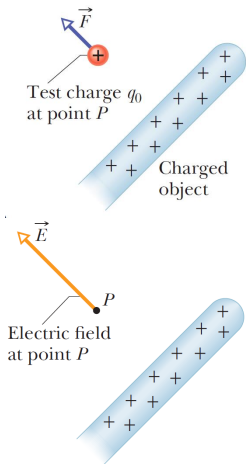
El campo eléctrico es un **campo vectorial**, y consiste de una distribución de vectores de campo eléctrico  $\mathbf{E}$  en un punto determinado cerca del objeto cargado que lo genera.

El campo eléctrico se puede conocer en un punto dado, al colocar una **carga de prueba**  $q_0$  en ese punto, y medir la fuerza electrostática  $\mathbf{F}$  en ella:

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{F}}{q_0}.$$

# Campos eléctricos

## Campo eléctrico



De la expresión del campo eléctrico,

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{F}}{q_0},$$

se observa:

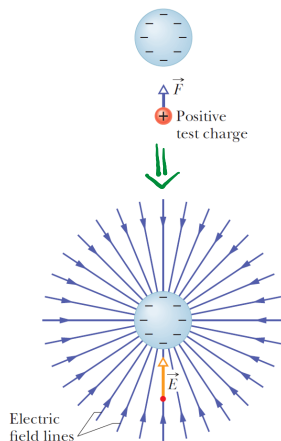
- La **dirección** de  $\mathbf{E}$  es la misma que la determinada para  $\mathbf{F}$ .
- La **magnitud** del campo en un punto específico donde se localiza la carga de prueba es  $F/q_0$ .
- Sus **unidades** en el SI son newton entre coulomb:  $N/C$
- El campo eléctrico **existe** independientemente de la carga de prueba.

# Campos eléctricos

## Líneas de campo eléctrico

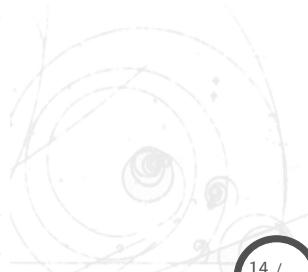
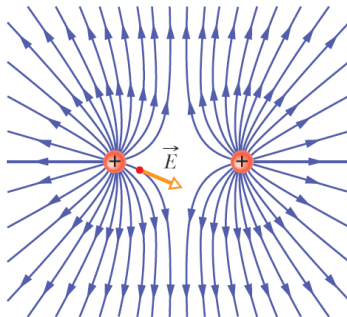
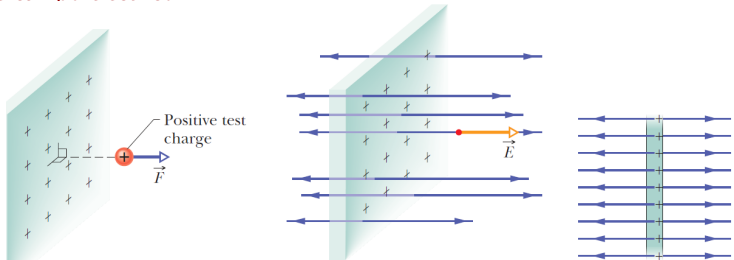
Michael Faraday introdujo la idea de las **líneas de campo eléctrico**, las cuales se encuentran en el espacio que rodea un objeto o una partícula cargada. Las reglas para dibujar las líneas de campo son las siguientes:

- En cualquier punto dado, el vector de campo eléctrico debe ser **tangente** a las líneas de campo a través de ese punto, y en la misma dirección.
- En un plano perpendicular a las líneas de campo, la **densidad relativa** de líneas representa la **magnitud relativa** del campo en esa zona.
- Las líneas de campo se extienden hacia **afuera** para cargas **positivas**, y hacia **adentro** para cargas **negativas**.



# Campos eléctricos

## Líneas de campo eléctrico



# Campos eléctricos

## Campo eléctrico generado por una carga puntual

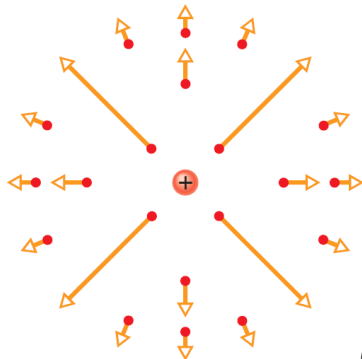
Para determinar el campo eléctrico de una **carga puntual**  $q$ , basta con colocar una carga positiva de prueba  $q_0$  en la vecindad de la carga de interés, a una distancia  $r$ , obteniendo la fuerza:

$$\mathbf{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq_0}{r^2} \hat{\mathbf{r}}.$$

Con ello se obtiene el **campo eléctrico**, en la ubicación de la carga de prueba, como:

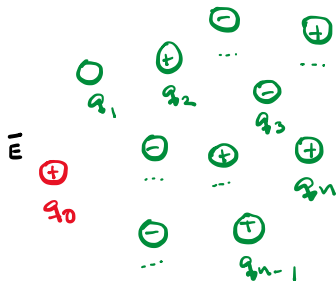
$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{F}}{q_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{\mathbf{r}},$$

apuntando el campo hacia **afuera** si  $q$  es **positiva**, y hacia **adentro** si es **negativa**.



# Campos eléctricos

## Campo eléctrico generado por una carga puntual



Para obtener el campo eléctrico debido a muchas cargas puntuales en una carga de prueba (positiva)  $q_0$  en un punto determinado, se calcula la **fuerza neta** en dicha carga  $\mathbf{F}_0$ :

$$\mathbf{F}_0 = \mathbf{F}_{01} + \mathbf{F}_{02} + \dots + \mathbf{F}_{0n},$$

siendo  $\mathbf{F}_{0n}$  la fuerza en  $q_0$  debido a la carga  $q_n$ .

Con ello, se obtiene el campo eléctrico  $\mathbf{E}$  como:

$$\begin{aligned}\mathbf{E} &= \frac{\mathbf{F}_0}{q_0} = \frac{\mathbf{F}_{01}}{q_0} + \frac{\mathbf{F}_{02}}{q_0} + \dots + \frac{\mathbf{F}_{0n}}{q_0}, \\ &= \mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2 + \dots + \mathbf{E}_n,\end{aligned}$$

siendo  $\mathbf{E}_n$  el campo eléctrico debido a la partícula  $n$ .

# Campos eléctricos

## Carga puntual en presencia de un campo eléctrico

Los efectos de un campo eléctrico en una carga puntual  $q$ , independiente de las cargas que generaron el campo, se puede calcular como,

$$\mathbf{F} = q\mathbf{E},$$

en donde  $q$  es la carga de la partícula (incluyendo su signo) y  $\mathbf{E}$  es el campo eléctrico, generado por otras cargas, en el punto donde se encuentra  $q$ .

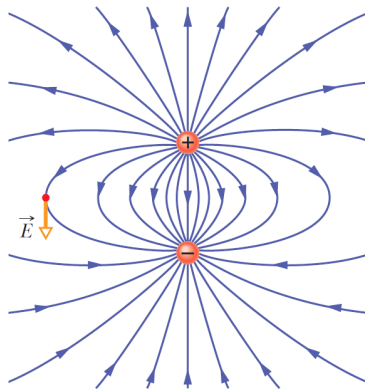
- El campo  $\mathbf{E}$  se le conoce como el **campo externo**.
- La **fuerza electrostática**  $\mathbf{F}$  actúa en la partícula con carga  $q$ , la cual se encuentra en un campo **externo**  $\mathbf{E}$ .
- $\mathbf{F}$  tiene la **misma** dirección que  $\mathbf{E}$  si la carga de  $q$  es **positiva**, y dirección **opuesta** si es **negativa**.

# Campos eléctricos

## Campo eléctrico generado por un dipolo eléctrico

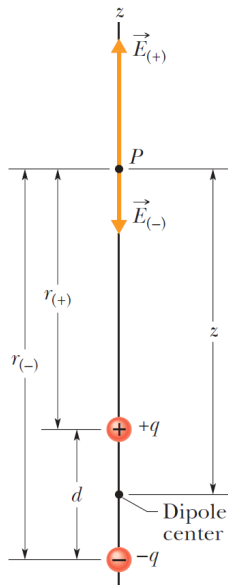
Un **dipolo eléctrico** se forma de dos partículas que poseen la misma carga  $q$ , pero de signo contrario.

- Las partículas están separadas por una distancia  $d$  **fija**.
- Se encuentran a lo largo del **eje del dipolo**, el cual es un eje de simetría del sistema.
- La **dirección** del campo eléctrico resultante en un punto determinado será **tangente** a las líneas de campo eléctrico.



# Campos eléctricos

## Campo eléctrico generado por un dipolo eléctrico



Calculando el **campo eléctrico  $\mathbf{E}$**  neto en un punto  $P$  en el eje del dipolo, a una distancia  $z$  del centro del dipolo, con una separación  $d$ :

$$\begin{aligned} E &= E_{(+)} - E_{(-)}, \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r_{(+)}^2} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r_{(-)}^2}, \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0(z - 1/2d)^2} - \frac{q}{4\pi\epsilon_0(z + 1/2d)^2}, \\ &= \frac{q}{2\pi\epsilon_0 z^3} \frac{d}{(1 - (d/2z)^2)^2}, \end{aligned}$$

considerando distancias  $z$  **muy grandes**, en comparación con la separación del dipolo  $d$ :

$$E \approx \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{qd}{z^3} \quad \forall \quad z \gg d.$$

# Campos eléctricos

## Campo eléctrico generado por un dipolo eléctrico

De la expresión obtenida para el campo eléctrico generado por el dipolo,

$$E \approx \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{qd}{z^3} = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{p}{z^3},$$

el producto  $qd$  relaciona las cantidades características del dipolo: la **carga**  $q$  y la **distancia**  $d$ , lo cual representa la magnitud del **momento dipolar eléctrico**  $p$ .

- La **dirección** de  $\mathbf{p}$  se toma del extremo negativo al positivo del dipolo.
- El campo eléctrico del dipolo varía como  $1/r^3$  para cualquier punto **distante**, independientemente de si esta o no en el eje del dipolo.
- El campo eléctrico del dipolo **decrece** más rápido en función de la distancia, en comparación con el campo generado por una carga puntual.

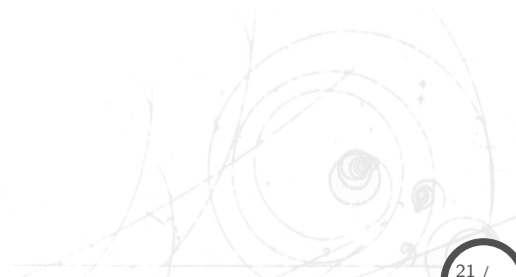


# Contenido: Tema 02

## 2. Electricidad y magnetismo

2.1 Ley de Coulomb, campo eléctrico

2.2 Ley de Gauss, potencial eléctrico

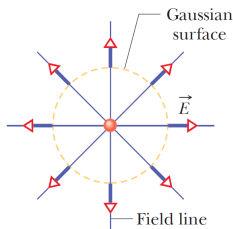


# Ley de Gauss, potencial eléctrico

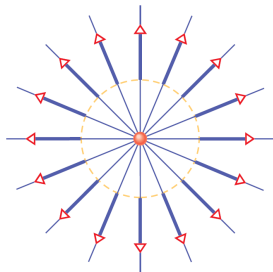
## Flujo eléctrico

La **carga** es encerrada en una superficie, conocida como **superficie Gaussiana**, y las líneas de **campo eléctrico** penetran las superficie.

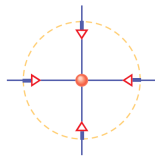
Como el **número de líneas** de campo que atraviesan la sup. Gaussiana es proporcional al campo  $E = kQ/r^2$ , entonces nos da información sobre la **carga** dentro de la superficie.



Carga encerrada:  $Q$



Carga encerrada:  $2Q$

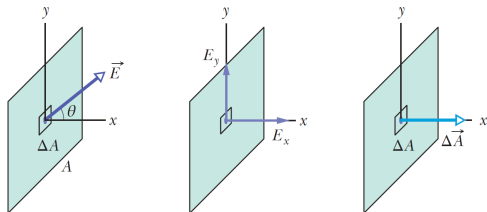


Carga encerrada:  $-0.5Q$

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Flujo eléctrico

Considerando una superficie de área  $A$  siendo atravesada por líneas de campo generadas por un campo eléctrico  $\mathbf{E}$ ,



siendo el vector  $\Delta\mathbf{A}$  perpendicular a la superficie.

Se tiene el **enclavamiento** de  $\mathbf{E}$  en una sección de área  $\Delta A$ , por tanto se define el **flujo eléctrico** a través de la superficie como,

$$\Delta\Phi = \mathbf{E} \cdot \Delta\mathbf{A},$$

reduciendo las secciones de área:  $\Delta A \rightarrow dA$ , y sumando en toda la superficie tales secciones, se tiene para el flujo:

$$\Phi = \int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A}.$$

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Flujo eléctrico

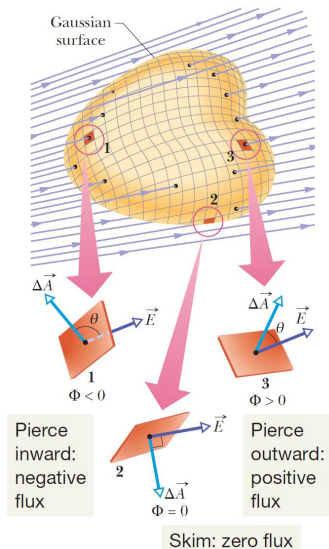
Para poder llegar a la idea original de encerrar carga, se requiere de la integral del flujo eléctrico en una **superficie cerrada**, en donde:

- Líneas de campo **entrante** dan un flujo **negativo**.
- Líneas de campo **saliente** dan un flujo **positivo**.
- Líneas de campo **paralelas** a la superficie dan un flujo **zero**.

con lo cual se obtiene el **flujo neto**:

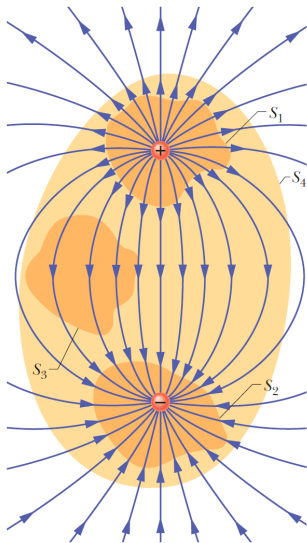
$$\Phi = \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A},$$

siendo las unidades en el SI de  $\Phi$ :  
 $\text{N} \cdot \text{m}^2 / \text{C}$ .



# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Ley de Gauss



La **ley de Gauss** establece que el flujo que atraviesa una superficie cerrada es proporcional a la **carga encerrada** por dicha superficie,

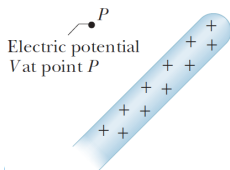
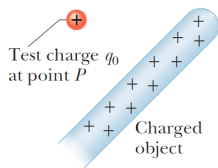
$$\epsilon_0 \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = q_{enc},$$

siendo  $q_{enc}$  la carga **net**a encerrada, con lo cual:

- Si  $q_{enc}$  es **positiva** el flujo es **saliente**.
- Si  $q_{enc}$  es **negativa** el flujo es **entrante**.
- Cargas **externas** a la superficie de Gauss no contribuyen al flujo.

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Potencial eléctrico



- Si la partícula 1, con carga  $q_1$ , se libera del punto  $P$ , comenzará a moverse y por tanto ganará **energía cinética**  $K$ .
- Esa energía proviene de una **energía potencial**  $U$  asociada a la **fuerza de Coulomb**.
- A su vez, esa energía proviene por un **potencial eléctrico**  $V$  generado por la partícula 2, con carga  $q_2$ , en el punto  $P$ .
- Con lo cual la energía  $U$  del sistema de dos partículas será dado por la partícula 1 y el potencial  $V$  generado por la partícula 2:

$$U = qV \quad \forall \quad U = -W.$$

- Las unidades de  $V$  son: 1 volt = 1 joule/coulomb.

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Potencial eléctrico

Para el caso cuando una partícula con carga  $q$  se mueve de un punto **inicial**  $i$  a un punto **final**  $f$ , la energía potencial cambiará como:

$$\Delta U = q\Delta V = q(V_f - V_i),$$

siendo  $\Delta U$  + o -, dependiendo del **signo** de la carga  $q$  y  $\Delta V$ .

**Campos conservativos** Al ser la fuerza eléctrica **conservativa**,  $\Delta U$  es **independiente** de la trayectoria entre  $i$  y  $f$ .

**Trabajo** Se tiene,

$$W = -\Delta U = -q\Delta V = -q(V_f - V_i),$$

es decir,  $W$  es el trabajo realizado por el **campo eléctrico** en la partícula.

**Conservación de la energía** Si una partícula cargada se mueve a través de un campo eléctrico, entonces la energía se **conserva**:

$$U_i + K_i = U_f + K_f \Rightarrow \Delta K = -\Delta U,$$

$$\therefore \Delta K = -q\Delta V = -q(V_f - V_i).$$

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Potencial eléctrico

De manera general, para calcular el **potencial eléctrico** de un sistema, se procede como sigue:

$$\begin{aligned}dW &= \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s}, \\ &= q_0 \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} \quad \forall \quad \mathbf{F} = q_0 \mathbf{E},\end{aligned}$$

para calcular el trabajo total, se integra desde un punto inicial  $i$  a un punto final  $f$  en la trayectoria,

$$\begin{aligned}W &= q_0 \int_i^f \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s}, \\ \Rightarrow \Delta V &= V_f - V_i = - \int_i^f \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} \quad \forall \quad W = -\Delta V,\end{aligned}$$

y considerando que  $V_i = 0$ , entonces se obtiene:

$$V = - \int_i^f \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s},$$

siendo  $V$  el potencial eléctrico en algún punto  $f$ , respecto al potencial cero en el punto  $i$  (infinito).

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Potencial eléctrico debido a una partícula cargada

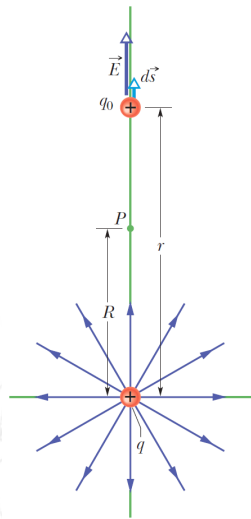
Se desea conocer el **potencial eléctrico**  $V$  en un punto  $P$ , relativo al cero de  $V$  en el infinito, dependiente de un campo eléctrico  $\mathbf{E}$ , generados por una carga  $q$ .

Se considera que se mueve una partícula de prueba  $q_0$  desde el punto  $P$ , ubicado en  $R$ , hasta el infinito:

$$V_{\infty} - V_R = - \int_R^{\infty} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s},$$
$$\Rightarrow -V_R = - \int_R^{\infty} E dr,$$

en donde el campo eléctrico  $E$  es:

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



# Ley de Gauss, potencial eléctrico

Potencial eléctrico debido a una partícula cargada

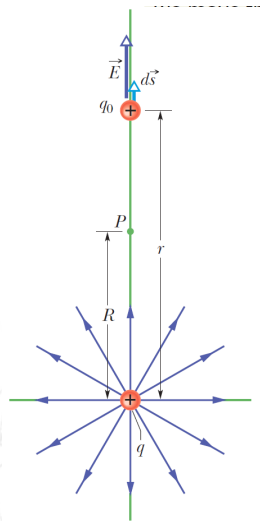
Sustituyendo el valor de  $E$ , se tiene para el **potencial eléctrico**:

$$-V_R = - \int_R^\infty \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} dr = - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{R},$$
$$\therefore V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r}.$$

De lo anterior se observa que  $V < 0$  para partículas con carga **negativa**, y  $V > 0$  para partículas con carga **positiva**.

Finalmente, para el potencial de un **grupo** de partículas cargadas, se tiene:

$$V = \sum_{i=1}^n V_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r_i}.$$



# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Potencial eléctrico debido a un dipolo

Calculando el potencial eléctrico en un punto arbitrario  $P$  generado por un **dipolo**,

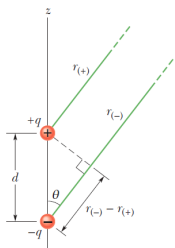
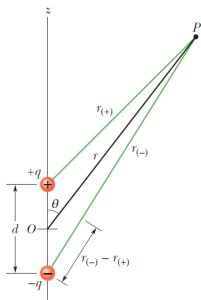
$$\begin{aligned} V &= \sum_{i=1}^2 V_i = V_{(+)} + V_{(-)} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{q}{r_{(+)}} + \frac{-q}{r_{(-)}} \right), \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{r_{(-)} - r_{(+)}}{r_{(-)}r_{(+)}} \end{aligned}$$

considerando que  $r \gg d$ , es decir, puntos  $P$  muy alejados del dipolo, entonces:

$$r_{(-)} - r_{(+)} \approx d\cos\theta \quad \& \quad r_{(-)}r_{(+)} \approx r^2,$$

$$\therefore V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{d\cos\theta}{r^2},$$

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{p\cos\theta}{r^2} \quad \forall \quad p = qd.$$

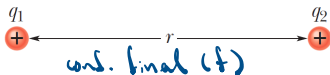
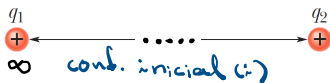


# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Energía de un potencial eléctrico

Para el caso en que se traen desde el infinito dos partículas  $q_1$  y  $q_2$  para que interactúen a una distancia  $r$  fija entre ellas, se tiene:

- Si las dos partículas tienen signos de carga **iguales**, entonces el trabajo aplicado<sup>1</sup> en ellas es **positivo**  $\Rightarrow U$  es **positivo**.
- Si las dos partículas tienen signos de carga **diferentes**, ahora el trabajo aplicado será **negativo**  $\Rightarrow U$  es **negativo**.



- La configuración **inicial** es cuando la carga  $q_2$  esta fija, y la carga  $q_1$  se encuentra en el infinito, con  $U_i$ .
- La configuración **final** es cuando la carga  $q_1$  se encuentra a una distancia  $r$  de  $q_2$ , con  $U_f$ .

$$\therefore \Delta U = U_f - U_i = q_1(V_f - V_i).$$

<sup>1</sup>El trabajo aplicado  $W_a = -W$ .

# Ley de Gauss, potencial eléctrico

## Energía de un potencial eléctrico

De la expresión anterior, considerando que la energía potencial en el infinito es cero, entonces  $U_i = V_i = 0$ , con lo cual:

$$U_f - U_i = q_1(V_f - V_i),$$

$$\Rightarrow U_f = q_1 V_f,$$

$$U_f = q_1 \left( \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2}{r} \right) \quad \forall \quad V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r},$$

$$\therefore U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r}.$$

- Si las dos cargas tienen el **mismo** signo, entonces  $U$  es **positiva**, y si son de signos **opuestos**,  $U$  es **negativa**.
- La energía potencial eléctrica de un **sistema** de partículas es la **suma** de las energías potenciales de cada **par** de partículas en el sistema.