TEMA 2.2

POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

http://webdelprofesor.ula.ve/ciencias/labdemfi/electrostatica/html/contenido.html

CONTENIDOS CONCEPTUALES

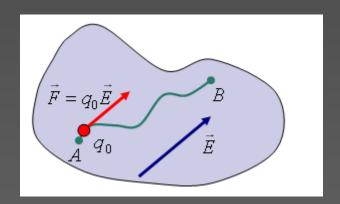
- •Energía y Potencial Electrostático.
- Cálculo del Potencial Electrostático debido a sistemas de cargas puntuales y distribuciones continuas de carga
- •Determinación del campo electrostático a partir del potencial.

Trabajo:

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{l} = q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

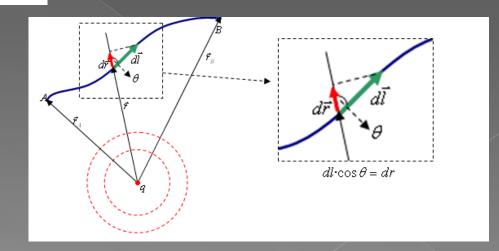
Energía Potencial:

$$dU = -dW = -\vec{F} \cdot d\vec{l} = -q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} \mid$$



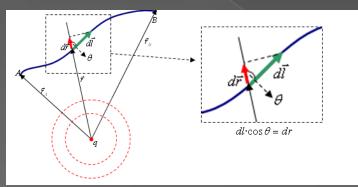
POTENCIAL ELECTROSTÁTICO:

$$dV = \frac{dU}{q_0} = -\vec{E} \cdot d\vec{l}$$



ENERGÍA Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

CIAL ELECTROSTÁTICO DEBIDO A CARGAS PUNTUALES



$$\Delta V = V_B - V_A = -\int_A^{B^{b^2}} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_A^B E \cdot dl \cdot \cos \theta =$$

$$= -\int_A^B E \cdot dr = -\int_A^B \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2} dr = \frac{q}{4\pi\varepsilon_0} \left(\frac{1}{r_B} - \frac{1}{r_A} \right)$$

$$\Delta V = V_{B} - V_{A} = \begin{cases} 0 & \vec{E} \ d\vec{e} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \ d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases} = - \end{cases} = - \begin{cases} 0 & d\vec{e} \end{cases} = - \end{cases}$$

Potencial en un punto

$$\left[V(r_A=\infty)=0\right]:\ V=\frac{1}{4\pi\varepsilon_0}\cdot\frac{q}{r}=k\cdot\frac{q}{r}$$

$$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{100} - \frac{1}{\Gamma_{\Gamma}} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0}$$

Principio de superposición

$$V = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

La **diferencia de potencial entre dos puntos A y B** se define como la variación de energía potencial por unidad de carga del sistema carga-campo cuando la carga de prueba se mueve entre ambos puntos:

$$\Delta V = V_B - V_A = \frac{\Delta U}{q_0} = -\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$dV = -\vec{E} \cdot d\vec{l}$$

Potencial ELECTROSTÁTICO en un punto: trabajo requerido para trasladar una partícula de prueba desde el infinito hasta dicho punto.

$$V_A = V_\infty = 0 \qquad \qquad V_P = V_P - V_\infty = -\int_\infty^P \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

ENERGÍA Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

PROPIEDADES DEL POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

- •Depende únicamente de las cargas que crean el campo.
- •Magnitud escalar función de la posición
- •Función continua en todos los puntos del espacio

UNIDADES DEL POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

Voltio: $1V \equiv 1J/C$

Consecuencia:

Unidad de campo ELECTROSTÁTICO: $\frac{1N/C = 1V/m}{2}$

Unidad de energía: $1eV = (1e)(1V) = (1.60 \cdot 10^{-19} C)(1J/C) = 1.60 \cdot 10^{-19} J$

ENERGÍA Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

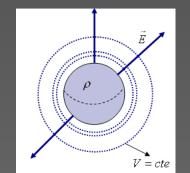
SUPERFICIES EQUIPOTENCIALES

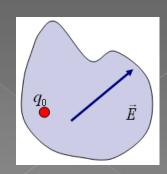
Lugar geométrico de los puntos del espacio en los que la función potencial toma el mismo valor.

PROPIEDADES

- •Dos superficies equipotenciales no se pueden cortar.
- •Las superficies equipotenciales son perpendiculares a las líneas de campo.
- •Las líneas de campo se dirigen en la dirección de los potenciales decrecientes.
- se acelera en la dirección del campo:

la carga se mueve hacia la región de menor energía potencial.





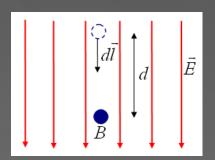
 q_0

 $E_c \uparrow \Rightarrow U \downarrow$

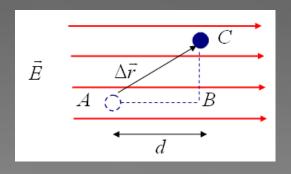
ENERGÍA Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

CÁLCULO DEL POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

DIFERENCIA DE POTENCIAL EN UN CAMPO ELECTROSTÁTICO UNIFORME



$$\Delta V = V_B - V_A = -\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_A^B E \cdot dl = -Ed$$



$$\Delta V = V_C - V_A = -\int_A^C \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\vec{E} \cdot \int_A^C d\vec{l} =$$

$$= -\vec{E} \cdot \Delta \vec{r} = -|\vec{E}| \cdot |\Delta \vec{r}| \cos \theta = -Ed = V_B - V_A$$

$$V_C - V_A = V_B - V_A \implies$$

Superficies equipotenciales: planos perpendiculares a las líneas campo

ENERGÍA Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

POTENCIAL ELECTROSTÁTICO DEBIDO A DISTRIBUCIONES CONTINUAS DE CARGA

Principio de superposición (no es válida cuando la distribución de cargas se extiende al infinito):

$$V = \int k \cdot \frac{dq}{r}$$

Definición de potencial

$$dV = -\vec{E} \cdot d\vec{l}$$

DETERMINACIÓN DEL CAMPO ELECTROSTÁTICO A PARTIR DEL POTENCIAL

ENERGÍA Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO

$$dV = -\vec{E} \cdot d\vec{l} = -E_l dl \implies E_l = -\frac{dV}{dl}$$

$$\vec{E} = E_x \vec{i}$$
:

$$dV(x) = -\vec{E} \cdot d\vec{l} = -E_x \vec{i} \cdot (dx\vec{i} + dy\vec{j} + dz\vec{k}) = -E_x dx \Longrightarrow E_x = -\frac{dV(x)}{dx}$$

$$\vec{E} = E_y \vec{j}$$
:

$$dV(y) = -E_y dy \Rightarrow E_y = -\frac{dV(y)}{dy}$$

$$\vec{E}=E_z\vec{k}$$
 :

En general:

$$dV(z) = -E_z dz \Rightarrow E_z = -\frac{dV(z)}{dz}$$

El campo electrostático deriva del potencial a través de su gradiente

$$\vec{E}(x,y,z) = -\frac{\partial V}{\partial x}\vec{i} - \frac{\partial V}{\partial y}\vec{j} - \frac{\partial V}{\partial z}\vec{k} = -\vec{\nabla}V$$

CAMPO Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO EN UN CONDUCTOR

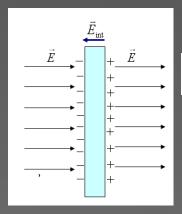
CONDUCTOR: Material en el que la carga puede moverse libremente. Se dice que un conductor está en EQUILIBRIO ELECTROSTÁTICO cuando no existe movimiento de carga neta sobre el conductor. PROPIEDADES:

- •Campo ELECTROSTÁTICO nulo en el interior del conductor.
- •Carga neta distribuida sobre su superficie.
- •Campo ELECTROSTÁTICO exterior perpendicular a la superficie y de módulo σ/ε_0
- •Son superficies equipotenciales.

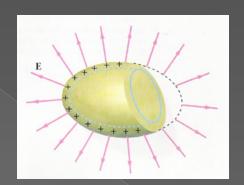
Campo ELECTROSTÁTICO nulo en el interior.

CAMPO Y POTENCIAL ELECTROSTÁTICO EN UN CONDUCTOR

Carga neta sobre la superficie



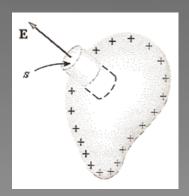
$$\vec{E}_T = \vec{E} - \vec{E}_{int}$$



$$\Phi_{E} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = \frac{Q}{\varepsilon_{0}}$$

$$\vec{E} = 0$$

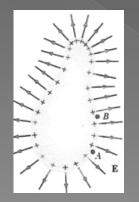
Campo ELECTROSTÁTICO exterior perpendicular a la superficie y de módulo constante



$$\phi_{E} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = ES$$

$$\phi_{E} = \frac{q}{\varepsilon_{0}} = \frac{\sigma S}{\varepsilon_{0}}$$

Son superficies equipotenciales



$$\vec{E} \perp d\vec{l} \implies \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 \implies$$

$$\Rightarrow V_B - V_A = \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

$$V_{B} = V_{A} \Longrightarrow V = cte$$