# 62.03 Física II A / 62.04 Física II B / 82.02 Física II

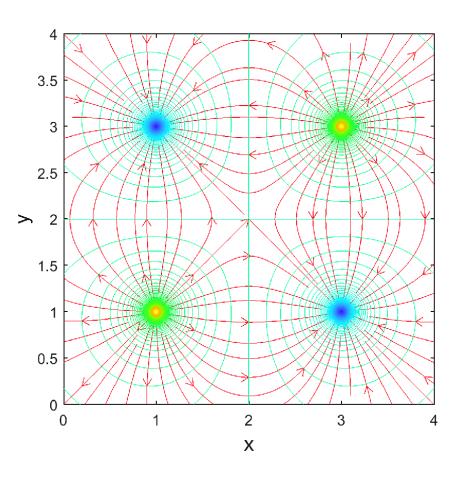
Departamento de Física





## El flujo del campo eléctrico. Teorema de Gauss (1.4 del apunte)

Dado un campo vectorial  $\vec{F}$  , buscamos más información que la que obtenemos de gráficas de líneas de campo.

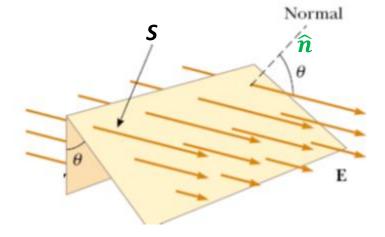


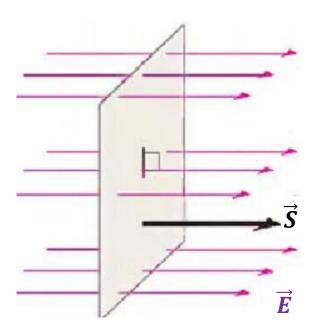
### Teorema del flujo, de la divergencia o de Gauss

$$\Phi = \int_{S} \vec{F} \cdot d\vec{S}$$

$$\iint \vec{F} \cdot d\vec{S} = \iiint \vec{\nabla} \cdot \vec{F} \, dV$$

#### FLUJO DEL CAMPO ELECTRICO



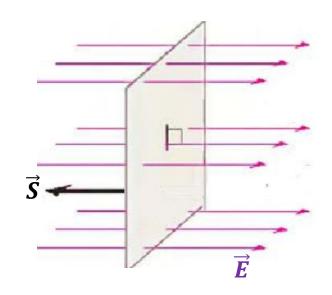


$$\theta = 0$$
  $\emptyset_E$  máximo > 0

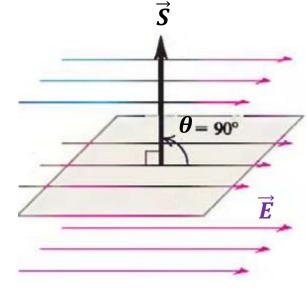
$$\emptyset_E = \iint \overrightarrow{E}(\overrightarrow{r}) \cdot d\overrightarrow{S}$$

$$d\overrightarrow{S} = \widehat{n}dS$$

$$\emptyset_E = \iint \vec{E}(\vec{r}) \cdot \hat{n} \, dS = \iint E \cdot \cos \theta_i \, dS$$



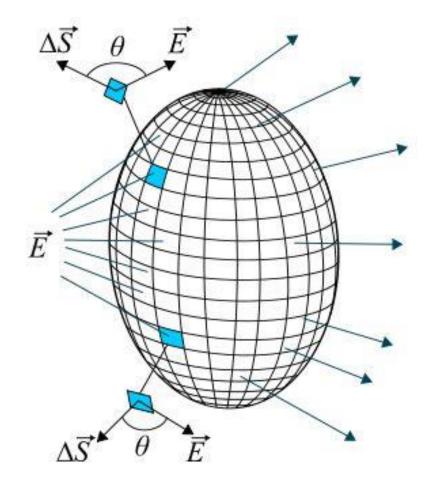
$$\theta = 180^{\circ}$$
  $\emptyset_E < 0$ 

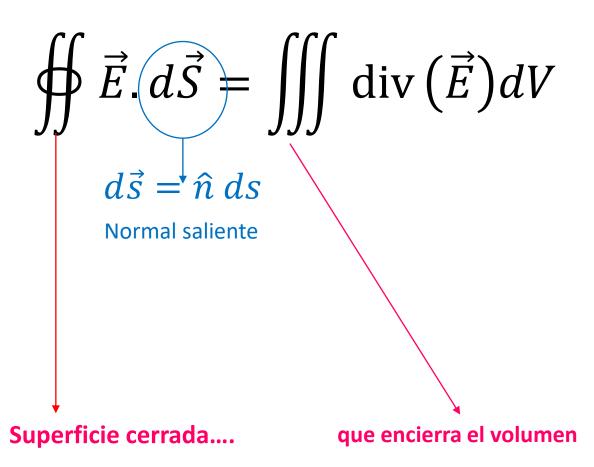


 $[\emptyset_E] = \frac{N}{C}m^2$ 

$$\theta = 90^{\circ}$$
  $\emptyset_E = 0$ 

#### Teorema de Gauss





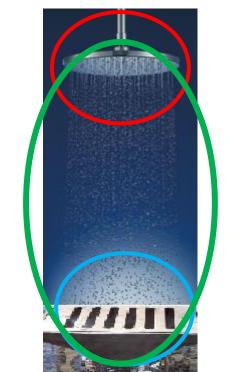
$$\oint_{S} \vec{F} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \operatorname{div}(\vec{F}) \, dV$$



La ducha es una fuente de agua. El flujo a través de la superficie roja es positivo porque el elemento de área *dS* y el de velocidades *v* forman un ángulo menor a 90°



El flujo a través de la superficie roja es nulo



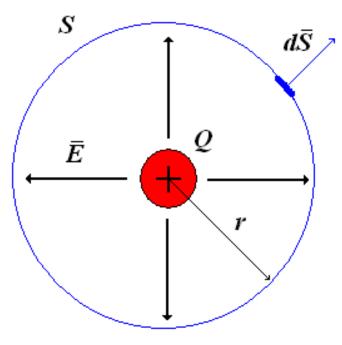
1) Si  $\Phi$ >0 hay fuentes dentro de volumen V.  $\longrightarrow$   $\mathbf{Q}$  >0

3) La suma de fuentes y sumideros es nula

$$Q = 0$$

2) Si  $\Phi$  <0 hay sumideros  $\longrightarrow$  **Q >0** 

## Ahora con el campo eléctrico de una carga puntual



$$\vec{E}(\vec{r}) \neq \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$

$$d\vec{s} = \hat{n} ds = \hat{r} dS$$

$$\emptyset = \iint \vec{E}(\vec{r}) \cdot d\vec{S} = \iint \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} (\hat{r} \cdot \hat{r}) dS$$

 $dS = r^2 sen\theta \ d\theta \ d\varphi$ 

$$\emptyset = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} \oiint dS = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} 4\pi r^2 = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

$$\emptyset = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

¿Si se toma cualquier superficie cerrada? ¿Por ejemplo , la sup.

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iiint div(\vec{E}) dV$$

$$\overrightarrow{E}(\overrightarrow{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} \widehat{r}$$

$$\operatorname{div}(\vec{E}) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 E_r) + \frac{1}{r \sin(\theta)} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin(\theta) E_\theta) + \frac{1}{r \sin(\theta)} \frac{\partial E_\phi}{\partial \phi}$$

$$E_r = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} \qquad E_\theta = 0 \qquad E_\varphi = 0$$

para 
$$r \neq 0$$
  $\operatorname{div}(\vec{E}) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 E_r) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{1}{4\pi \varepsilon_0} \frac{Q}{r^2} \right) = 0$ 

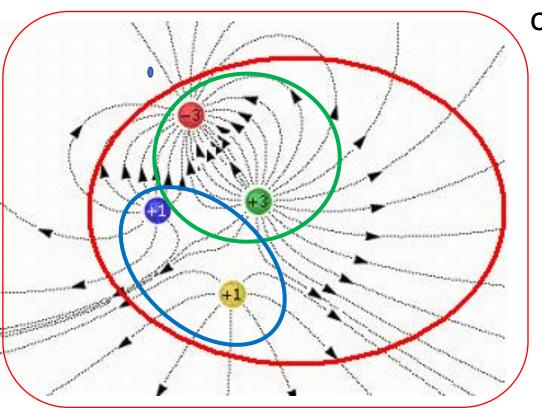
$$\begin{split} \Phi &= \Phi_{int} + \Phi_{ext} = 0 \\ \Phi_{ext} &= -\Phi_{int} \end{split}$$

Como la normal  $d\vec{S}_{int} = -dS \hat{r}$   $\Phi_{int} = -\frac{Q}{\epsilon_0}$ 

$$S_{int}$$
 $\overline{E}$ 
 $Q$ 
 $r$ 

 $d\bar{S}_{ext}$ 

El resultado no depende de la superficie. Usamos Principio de Superposición y



obtenemos:

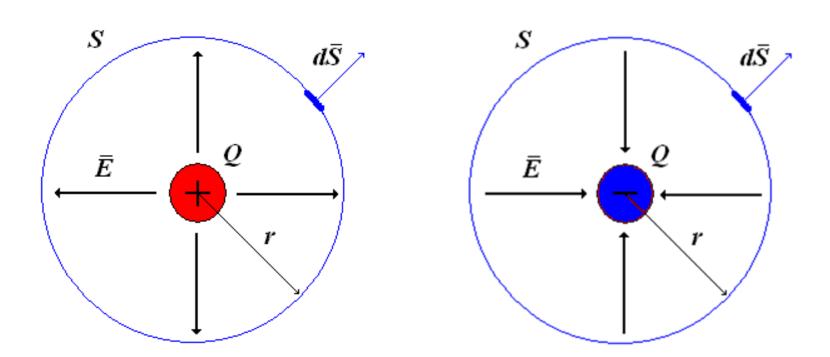
$$\iint \vec{E}(\vec{r}) \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{enc}}{\varepsilon_0}$$

$$\iint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \iiint div(\vec{E})dV$$

$$\frac{Q_{enc}}{\varepsilon_0} = \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint \rho(\vec{r}) dV = \iiint \operatorname{div}(\vec{E}) dV$$

$$\frac{\rho(\vec{r})}{\varepsilon_0} = \operatorname{div}(\vec{E})$$

Ley de Gauss



Observar el signo del producto escalar entre el campo y el elemento de área

- 1) Las cargas positivas son "fuentes" de campo.
- 2) Las negativas son "sumideros".

 $\vec{E}$  está determinado por TODAS LAS CARGAS.

Ø<sub>E</sub> a través de S depende sólo de las que están dentro.

