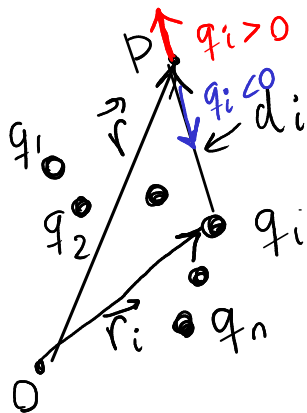


CAMPO ELÉTRICO DE CARGAS PONTUAIS



$$E_i = \frac{k|q_i|}{d_i^2}$$

$$d_i = |\vec{r} - \vec{r}_i|$$

↙ direção de $\vec{r} - \vec{r}_i$ e o mesmo sentido se $q_i > 0$, o sentido oposto, se $q_i < 0$

$$\hat{e}_{d_i} = \frac{\vec{r} - \vec{r}_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|}$$

$$\vec{E}_i = \frac{kq_i(\vec{r} - \vec{r}_i)}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3}$$

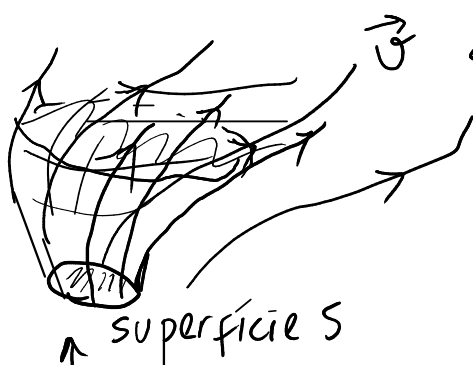
$$\vec{E}(\vec{r}) = \sum_{i=1}^n \frac{kq_i(\vec{r} - \vec{r}_i)}{|\vec{r} - \vec{r}_i|^3}$$

coord. cartesianas

$$E_x = \sum_{i=1}^n \frac{kq_i(x - x_i)}{((x - x_i)^2 + (y - y_i)^2 + (z - z_i)^2)^{3/2}}$$

semelhante para E_y e E_z

FLUXO ELÉTRICO



← campo de velocidades dum fluido incompressível

Ψ_S = fluxo através de S = volume de fluido que passa através de S , por unidade de t .

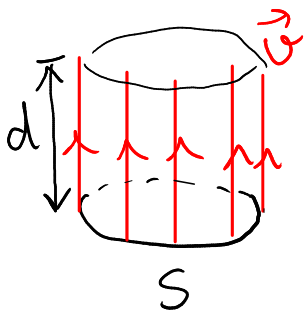
tubo de fluxo da superfície S .

Se no tubo de fluxo não há nem entrada nem saída de fluido $\Rightarrow \Psi_S$ é o mesmo em qualquer do tubo.



← tubo

$$\Psi_{S_2} = \Psi_{S_1}$$

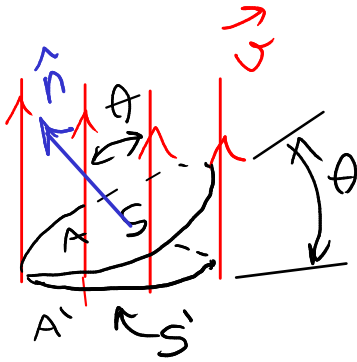


① caso de S perpendicular ao campo, e campo constante.

$$\Rightarrow \Psi_S = Ad \quad \left(\begin{array}{l} A = \text{área de } S \\ d = \text{distância que o fluido percorre em } t=1 \end{array} \right)$$

$$d = v$$

$$\boxed{\Psi_S = Av}$$



②

\vec{v} constante e S inclinada θ em relação a \vec{v} .

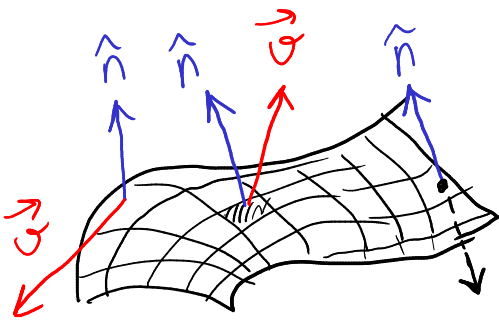
$$\Psi_S = \Psi_{S'} = A'v$$

$$A' = A \cos \theta \quad \theta = \angle(\vec{v}, \hat{n})$$

$$\Psi_S = Av \cos \theta = A \vec{v} \cdot \hat{n}$$

\hat{n} = versor normal a S

③ caso geral



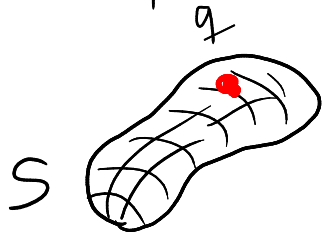
$$\Psi_S = \iint_S (\vec{v} \cdot \hat{n}) dA$$

S
fluxo de qualquer campo vetorial contínuo

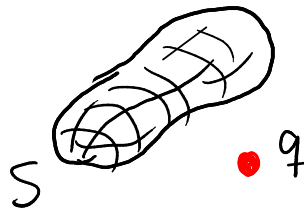
$$\boxed{\Psi_S = \iint_S (\vec{E} \cdot \hat{n}) dA}$$

LEI DE GAUSS

válida para superfícies fechadas S . Seja uma carga pontual q

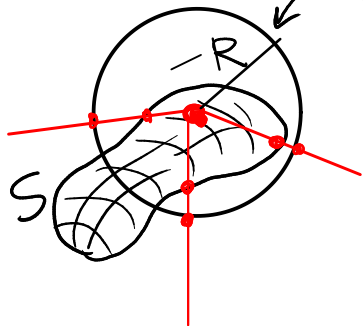


(a) q dentro



(b) q fora

(a) $\gamma_S = ?$



S_e = superfície esférica de raio R , com centro em q .

S e S_e no mesmo tubo de fluxo

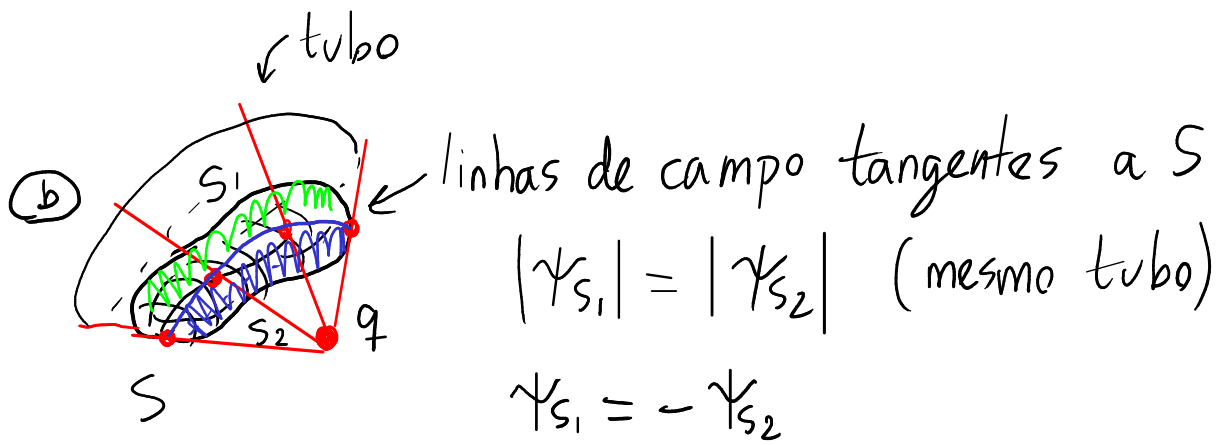
se S for fechada, define-se $\gamma_S > 0$, se for para fora, $\gamma_S < 0$ se o fluxo for para dentro

$$q = \begin{cases} > 0 \rightarrow \gamma_S > 0 \\ < 0 \rightarrow \gamma_S < 0 \end{cases} \quad \gamma_S = \gamma_{S_e}$$

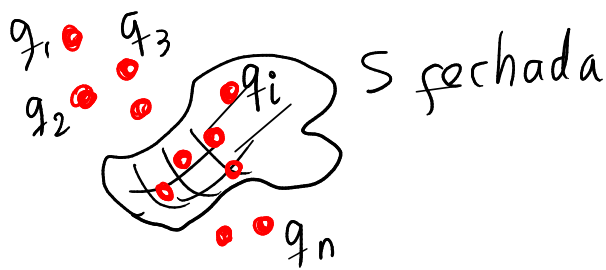
módulo de \vec{E} em S_e : $E = \frac{k|q|}{R^2}$
e \vec{E} é perpendicular a S_e .

$$\Rightarrow \gamma_{S_e} = \pm E A_{S_e} = \pm \left(\frac{k|q|}{R^2} \right) (4\pi R^2)$$

$$\boxed{\gamma_S = 4\pi k q} \quad (q \text{ dentro } S)$$



$\Rightarrow \Psi_S = \Psi_{S_1} + \Psi_{S_2} = 0$ $\Psi_S = 0$ q fora de S



$$\Psi_S = \iint_S (\vec{E} \cdot \hat{n}) dA$$

$$\vec{E} = \sum_{i=1}^n \vec{E}_i$$

$$\Psi_S = \sum_{i=1}^n \Psi_i$$

$$\Psi_i = \iint_S (\vec{E}_i \cdot \hat{n}) dA = \begin{cases} 0, & q_i \text{ fora de } S \\ 4\pi k q_i, & q_i \text{ dentro} \end{cases}$$

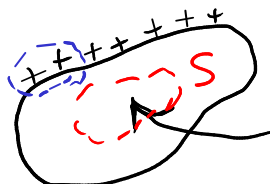
$$\Rightarrow \Psi_S = \sum_{q_i \text{ dentro de } S} \Psi_i = 4\pi k \sum_{q_i \text{ dentro de } S} q_i$$

lei de Gauss

$$\Psi_S = 4\pi k q_{int}$$

q_{int} = carga no interior de S

Aplicação:



condutor com carga total Q (isolado)

\vec{E} nulo dentro do condutor

S , fechada dentro do condutor $\Rightarrow \Psi_S = 0$ ($\vec{E} = \vec{0}$)

lei de Gauss $\Rightarrow q_{int} = 0 \Rightarrow Q$ apenas na fronteira do condutor.

toda a carga Q distribui-se na superfície do condutor

se houver dielétrico com constante K em S :

$$k \rightarrow \frac{k}{K}$$

$$\Rightarrow \gamma_s = \frac{4\pi k}{K} q_{int}$$

Pergunta: porque é que no caso b divide-se S assim?

Resposta: para demonstrar que o fluxo total é nulo.

Pense no caso dum fluido. Cada linha de campo que atravessa S entra em S num ponto (fluxo negativo) e sai noutra ponto (fluxo positivo). As linhas que tocam

S em apenas um ponto (sem atravessar) definem

uma curva C que separa os pontos onde há linhas a sair, dos pontos onde há linhas a entrar.

$\gamma_1 < 0$ (entra fluido em S)

$\gamma_2 > 0$ (sai fluido de S)

$|\gamma_1| = |\gamma_2|$ dentro do mesmo tubo

