1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO divergenza matematica

si definisce divergenza del campo vettoriale $\overline{v(x,y,z)}$ la quantità scalare

$$\operatorname{div}\left[\overrightarrow{v(x,y,z)}\right] = \frac{\partial v_x(x,y,z)}{\partial x} + \frac{\partial v_y(x,y,z)}{\partial y} + \frac{\partial v_z(x,y,z)}{\partial z}$$

che rappresenta il rapporto fra il flusso di v(x,y,z) attraverso una superficie infinitesima ΔS che racchiude il punto P(x,y,z) e il volume infinitesimo τ all'interno di tale superficie:

$$\operatorname{div}[\overrightarrow{v(x,y,z)}] = \lim_{\tau \to 0} \frac{\Phi[\overrightarrow{v(x,y,z)}]_{\Delta S}}{\tau}$$

"quanto \vec{v} esce (div>0) dal punto P"

1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO esempio

matematica

- calcolare la divergenza del campo $\overline{v(x,y,z)} = c \vec{r}(x,y,z)$ $\operatorname{div}[c(x \hat{\imath} + y \hat{\jmath} + z \hat{k})] = \frac{\partial(c x)}{\partial x} + \frac{\partial(c y)}{\partial y} + \frac{\partial(c z)}{\partial z} = 3 c \quad \text{radiale} \neq 0$

- calcolare la divergenza del campo $\overrightarrow{v}(x,y,z) = \overrightarrow{\omega}(x,y,z) \times \overrightarrow{r}(x,y,z)$ con $\overrightarrow{\omega}(x,y,z) = \omega \hat{k}$ (rotazione intorno all'asse z) rotazionale=0

$$\overline{\mathbf{v}(\mathbf{x},\mathbf{y},\mathbf{z})} = \begin{vmatrix} \hat{\mathbf{i}} & \hat{\mathbf{j}} & \hat{\mathbf{k}} \\ 0 & 0 & \omega \\ \mathbf{x} & \mathbf{y} & \mathbf{z} \end{vmatrix} = \hat{\mathbf{i}}(0 - \omega \mathbf{y}) - \hat{\mathbf{j}}(0 - \omega \mathbf{x}) + \hat{\mathbf{k}}(0 - 0) = -\hat{\mathbf{i}}\omega \mathbf{y} + \hat{\mathbf{j}}\omega \mathbf{x}$$

$$\operatorname{div}[-\hat{\imath}\omega y + \hat{\jmath}\omega x] = \frac{\partial(-\omega y)}{\partial x} + \frac{\partial(\omega x)}{\partial y} + \frac{\partial(0)}{\partial z} = 0 + 0 + 0 = 0$$

- calcolare la divergenza del campo $\overline{v(x,y,z)} = c\frac{\hat{r}}{r^2} = c\frac{\hat{r}}{r^3}$

1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO divergenza matematica

teorema della divergenza: dato un campo vettoriale v(x, y, z), presa una superficie CHIUSA S che RACCHIUDE il volume τ_S , si ha:

$$\begin{split} \Phi(\vec{v})_S &= \int_{\tau_S} \text{div}(\vec{v}) \, d\tau \\ \text{cioè:} & \int \vec{v} \, \hat{n} \, dS = \int_{\tau_S} \text{div}(\vec{v}) \, d\tau \\ \text{sulla superficie S} & \text{all'interno del volume } \tau_S \end{split}$$

I Maxwell

teorema di Gauss + teorema della divergenza:

dato un campo vettoriale E(x, y, z), presa una superficie CHIUSA S che racchiude il volume τ , si ha:

$$\Phi(\vec{E})_S = \int_{\tau} div(\vec{E}) d\tau$$

$$\Phi(\vec{E})_{S} = \int_{\tau} \frac{\rho(\vec{r})}{\epsilon_{0}} d\tau$$

$$\int_{\tau} \left[\operatorname{div}(\vec{E}) - \frac{\rho(\vec{r})}{\varepsilon_0} \right] d\tau \quad \forall \tau \rightarrow \quad \operatorname{div}(\vec{E}) = \frac{\rho(\vec{r})}{\varepsilon_0}$$

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

l'operatore divergenza applicato al campo elettrostatico $\operatorname{div}(\vec{E})$ individua i punti dello spazio in cui sono presenti le sorgenti del campo $\rho(\vec{r})$

I Maxwell

la prima equazione di Maxwell nel vuoto rappresenta la forza di Coulomb

- per le applicazioni quantitative è più utile la forma integrale

$$\varphi(\vec{E})_{S} = \frac{q}{\varepsilon_{0}}$$

- per gli <u>sviluppi teorici</u> è più utile la <u>forma differenziale</u> che fornisce indicazioni punto per punto nello spazio (forma locale)

$$\operatorname{div}[\overrightarrow{E(\overrightarrow{r})}] = \frac{\rho(\overrightarrow{r})}{\varepsilon_0}$$

1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO nabla ⇔ divergenza matematica

$$\operatorname{div}[\overrightarrow{v(x,y,z)}] = \frac{\partial v_x(x,y,z)}{\partial x} + \frac{\partial v_y(x,y,z)}{\partial y} + \frac{\partial v_z(x,y,z)}{\partial z}$$

$$\vec{\nabla} = \left(\frac{\partial}{\partial x} \hat{\mathbf{i}} + \frac{\partial}{\partial y} \hat{\mathbf{j}} + \frac{\partial}{\partial z} \hat{\mathbf{k}}\right)$$
 operatore differenziale lineare nabla

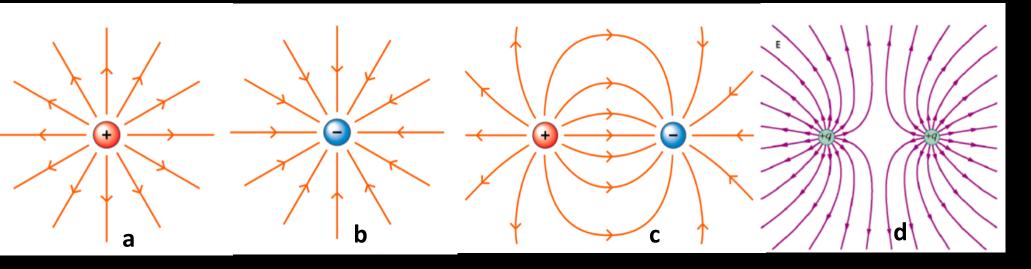
$$\overrightarrow{\mathbf{v}(\mathbf{x},\mathbf{y},\mathbf{z})} = (\hat{\mathbf{i}}\mathbf{v}_{\mathbf{x}}(\mathbf{x},\mathbf{y},\mathbf{z}) + \hat{\mathbf{j}}\mathbf{v}_{\mathbf{y}}(\mathbf{x},\mathbf{y},\mathbf{z}) + \hat{\mathbf{k}}\mathbf{v}_{\mathbf{z}}(\mathbf{x},\mathbf{y},\mathbf{z}))$$

$$\overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{v(x, y, z)} = \left(\frac{\partial}{\partial x} \hat{i} + \frac{\partial}{\partial y} \hat{j} + \frac{\partial}{\partial z} \hat{k}\right) \left(\hat{i}v_x(x, y, z) + \hat{j}v_y(x, y, z) + \hat{k}v_z(x, y, z)\right)$$

$$\overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{v(x,y,z)} = \frac{\partial v_x(x,y,z)}{\partial x} + \frac{\partial v_y(x,y,z)}{\partial y} + \frac{\partial v_z(x,y,z)}{\partial z}$$

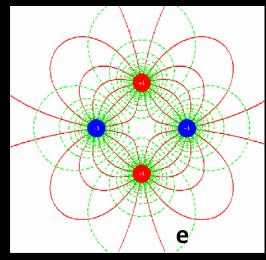
$$\overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{E(x,y,z)} = \frac{\rho(x,y,z)}{\varepsilon_0} \qquad \overrightarrow{\nabla} \overrightarrow{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

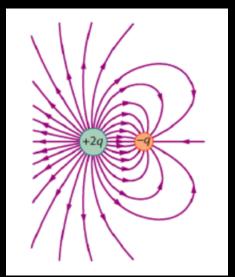
divergenza



$$\operatorname{div}[\overrightarrow{E(\overrightarrow{r})}] = \frac{\rho(\overrightarrow{r})}{\varepsilon_0}$$

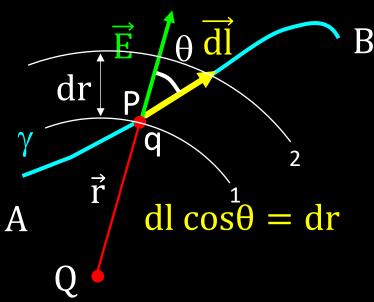
divergenza: cercatore di sorgenti





potenziale

consideriamo il lavoro che una carica q deve compiere per muoversi lungo una linea γ da A a B sotto l'azione della forza coulombiana generata da una carica Q: $\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}}{r^2}$.



Il lavoro per unità di carica è dato da:

$$\begin{split} &\frac{L_{AB}}{q} = \frac{1}{q} \int_{A \gamma}^{B} \vec{F} \, \vec{dl} = \int_{A \gamma}^{B} \vec{E} \, \vec{dl} = \\ &= \int_{A \gamma}^{B} \frac{Q}{4\pi\epsilon_{0}} \, \frac{\hat{r}}{r^{2}} \, \vec{dl} = \int_{A \gamma}^{B} \frac{Q}{4\pi\epsilon_{0}} \, \frac{dl \, \cos\theta}{r^{2}} \\ &= \int_{A \gamma}^{B} \frac{Q}{4\pi\epsilon_{0}} \, \frac{dr}{r^{2}} = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_{0}} \, \frac{1}{r} \Big|_{r_{A}}^{r_{B}} \end{split}$$

 $= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right) \quad \forall \gamma!!! \quad \text{Il campo elettrostatico è conservativo!}$

potenziale elettrico

Laboration Laboration
$$L_{AB_{\gamma}} = \int_{A\gamma}^{B} \vec{f} \, d\vec{l} = U(A) - U(B) \Rightarrow \int_{\vec{r}}^{\vec{r}_{0}} \vec{f} \, d\vec{l} = U(\vec{r}) - U(\vec{r}_{0})$$

energia potenziale

$$\Rightarrow U(\vec{r}) = U(\vec{r}_{0}) + \int_{\vec{r}_{0}}^{\vec{r}} -\vec{f} \, d\vec{l}$$

$$\left(\frac{L_{AB}}{q} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B}\right) = \frac{U(A) - U(B)}{q} = V(A) - V(B)$$
potenziale (elettrostatico)
$$V(\vec{r}) = V(\vec{r}_0) + \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} -\vec{E} \, d\vec{l}$$

1 volt = 1 joule/1 coulomb: 1 V = 1 J/1 C

potenziale

>>>
$$\frac{L_{AB}}{q} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right) = V(A) - V(B)$$
 \vec{E} da una carica

V(A)-V(B): differenza di potenziale (d.d.p.) o tensione elettrica

spesso si fissa il potenziale nullo all'infinito: $V(\overrightarrow{r_0}) = V(\infty) = 0 V$

$$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_A} - \frac{1}{\infty}\right) = V(A) - V(\infty) \rightarrow V(A) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_A}$$

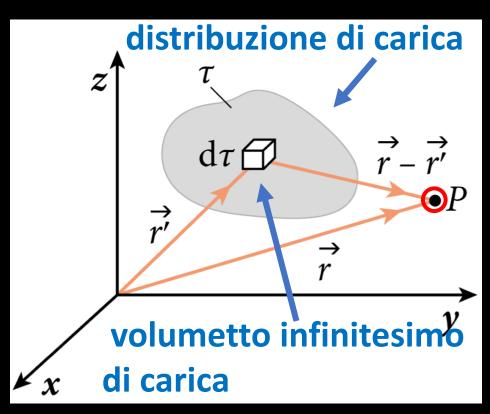
$$q_2 \qquad q_3 \qquad q_4$$

$$r_1 \qquad A \qquad r_5 \qquad V(A) = \sum_{i=1,N} \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_i}$$

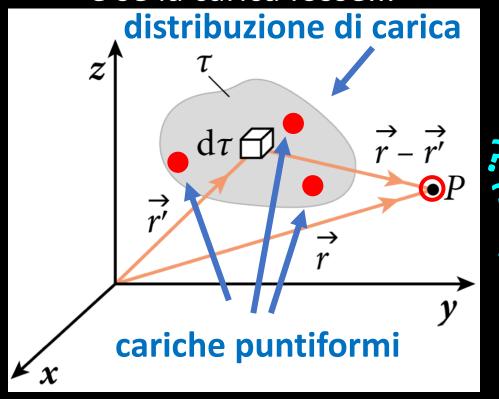
$$\vec{E} \text{ da N cariche}$$

potenziale

per una distribuzione qualsiasi di cariche: $V(\vec{r}) = \int_{\tau} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho(\vec{r})^{\alpha\tau}}{|\vec{r}-\vec{r'}|}$



e se la carica fosse...



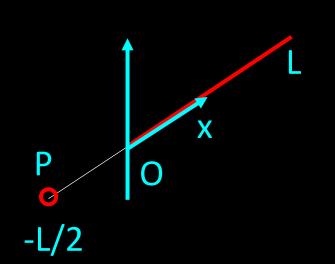
$$V(A) = \sum_{i=1,N} \frac{q_i}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_i}$$
 Lez 6

1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO esercizio

potenziale

determinare l'energia cinetica con la quale una carica q=e arriverebbe all'infinito sotto l'azione del campo generato da un filo rettilineo uniformente carico ($\lambda=1$ mC/m) di lunghezza L.

La carica è inizialmente ferma nel punto P lungo la direzione del filo a distanza L/2 da una estremità



$$V(\vec{r}) = \int_{\tau} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho(\vec{r})d\tau}{|\vec{r}-\vec{r}'|}$$

Il campo elettrostatico è conservativo:

$$K(P) + U(P) = K(\infty) + U(\infty)$$

$$\Rightarrow K(\infty) = U(P) \text{ con } U(P) = q \text{ V}(P)$$

$$V(P) = \int_0^L \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda \, dx}{\frac{L}{2} + x} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{3/2L}{L/2}\right)$$

$$K(\infty) = qV(P) = e^{\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0}} \ln 3 = 1.6 \ 10^{-15} \ J$$

unità di misura

l'energia potenziale di una carica elementare e posta in un punto in cui è presente il potenziale V è pari a U = e V.

Se V = 1 V allora U = $1.6 \times 10^{-19} \text{ C} \times 1 \text{ V} = 1.6 \times 10^{-19} \text{ J}.$

Questa unità di misura, l'elettronvolt, è ricorrente nei fenomeni chimici, atomici e subatomici (cariche elementari)

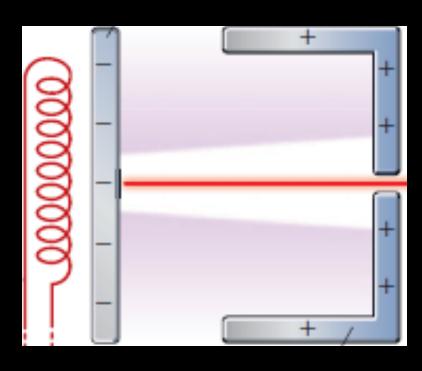
$$K(\infty) = 1.6 \times 10^{-15} \text{ J} = 1.6 \times 10^{-15} \text{ J} \times \frac{1 \text{ eV}}{1.6 \times 10^{-19} \text{ J}} = 10^4 \text{ eV} = 10 \text{ keV}$$

cannone elettronico

(sorgente per raggi X e molto altro)

Un elettrodo carico negativamente è riscaldato ad alta temperatura ed emette elettroni per un fenomeno chiamato effetto termoionico.

Una volta emessi, gli elettroni sono attirati dall'elettrodo positivo, che è forato al centro in modo da lasciarne passare un fascio rettilineo.



Se la differenza di potenziale fra i due elettodi è 5 kV, quanto vale l'energia cinetica degli elettroni all'uscita del cannone?