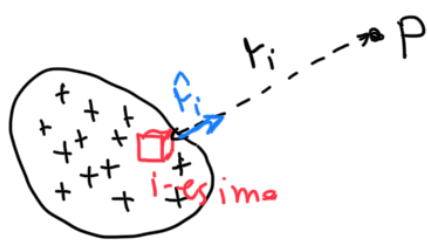


distribuzioni continue di carica



$$\vec{E}_P = ?$$

$$\vec{E} = \sum_i k_e \frac{\Delta q_i}{r_i^2} \hat{r}_i$$

Se il cubetto è piccolissimo (di volume ΔV_i) \Rightarrow anche la carica sarà piccola Δq_i

$$\vec{E}_P = k_e \int \frac{dq}{r^2} \hat{r} =$$

$$= k_e \int \frac{\rho(\vec{r})}{r^2} \hat{r} dV$$

$$(dV = dx dy dz)$$

• densità volumetrica di carica:

$$\rho(\vec{r}) = \frac{dq}{dV} \rightarrow \text{carica infinitesima nel cubetto che sta in } \vec{r}$$

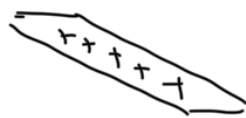


$$dq = \rho(\vec{r}) dV$$

volume infinitesimo del cubetto

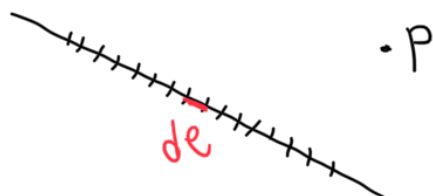
(ρ si misura in $\frac{C}{m^3}$)

• densità superficiale di carica: $\sigma(\vec{r}) = \frac{dq}{dS}$ (σ si misura in $\frac{C}{m^2}$)



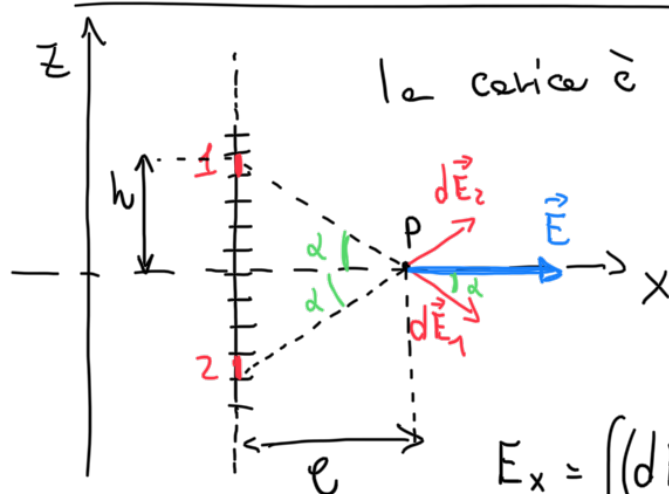
$$\vec{E}_P = k_e \int \frac{dq}{r^2} \hat{r} = k_e \int \frac{\sigma(\vec{r})}{r^2} \hat{r} dS \quad (dS = dx dy)$$

• densità lineare di carica: $\lambda(\vec{r}) = \frac{dq}{d\ell}$ (λ si misura in $\frac{C}{m}$)



$$\vec{E}_P = k_e \int \frac{\lambda(\vec{r})}{r^2} \hat{r} d\ell$$

la carica è distribuita omogeneamente sul filo (+)



$$\lambda = \frac{dq}{dh}$$

$$d\vec{E}_1 = (|d\vec{E}_1| \cos \alpha) \hat{x} + (-|d\vec{E}_1| \sin \alpha) \hat{z}$$

$$d\vec{E}_2 = (\quad) \hat{x} + (+ \quad) \hat{z}$$

$$E_x = \int (dE_i)_x =$$

$$= \int k_e \frac{dq}{h^2 + e^2} \cdot \frac{e}{\sqrt{h^2 + e^2}} =$$

$$|d\vec{E}_i| = k_e \frac{dq}{h^2 + e^2}; \quad \cos \alpha = \frac{e}{\sqrt{h^2 + e^2}}$$

$$dq = \lambda dh$$

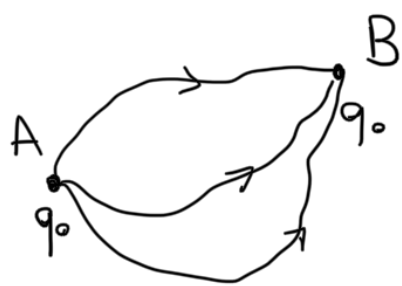
se il filo è "infinito" (molto lungo) lunghezza $\gg e$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} k_e \frac{\lambda dh}{(h^2 + e^2)^{3/2}} e = k_e \lambda e \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dh}{(h^2 + e^2)^{3/2}} \approx \frac{2 k_e \lambda}{e}$$

si trova facendo l'integrale

La forza elettrica è conservativa

(si dice che anche il campo elettrico è conservativo)

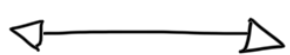


$L_{A \rightarrow B} (\vec{F}_{\text{elettrica}})$ non dipende dal percorso

\Rightarrow possiamo definire una
energia potenziale elettrica U_e

$$\Delta U_e = U_B - U_A = -L_{A \rightarrow B} = - \int_A^B \vec{F}_e \cdot d\vec{s} \quad (\text{formula generale})$$

forza elettrica



forza gravitazionale

$$\vec{F}_e = k_e \frac{q_1 q_0}{r^2} \hat{r}$$

(tra cariche puntiformi)

$$\vec{F}_g = -G \frac{m_1 m_2}{r^2} \hat{r}$$

(tra due pianeti)

$$k_e \leftrightarrow G$$

segno -

$$q \leftrightarrow m$$

$$\Delta U = U_f - U_i = k_e q_1 q_0 \left(\frac{1}{r_f} - \frac{1}{r_i} \right) \equiv \underbrace{U_e(r_f)}_{U_f} - \underbrace{U_e(r_i)}_{U_i}$$

$$U_e(r) = k_e \frac{q_1 q_0}{r}$$

presuppone che $U_e(r \rightarrow +\infty) = 0$

energia potenziale elettrica

di una carica q_0 che sta a distanza r da q_1

(le cariche q_0 e q_1 sono puntiformi)

(nell'analogia al campo gravitazionale
(o forze))

1 \equiv pianeta Terra

2 \equiv satellite che si muove

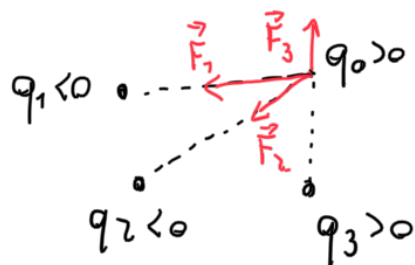


$$U_e = k_e \frac{q_1 q_0}{r}$$

se q_1 e q_0 hanno lo stesso segno $\Rightarrow U > 0$

se q_1 e q_0 hanno segno opposto $\Rightarrow U < 0$

- immaginiamo ora di avere TANTE cariche q_1, q_2, q_3, \dots puntiformi che generano un campo $\vec{E}_1, \vec{E}_2, \vec{E}_3, \dots$ $\vec{E}_{\text{Tot}} = \sum_i \vec{E}_i$ (principio di sovrapposizione) e abbiamo una carica q_0 che si muove sotto l'azione del campo elettrico \vec{E}_{Tot}



$$\vec{F}_0 = \sum_i \vec{F}_i = \sum_i q_0 \cdot \vec{E}_i$$

$$\Delta U_{q_0} = - \int \vec{F}_0 \cdot d\vec{s} = - \int \sum_i \vec{F}_i \cdot d\vec{s} = - \sum_i \underbrace{\int \vec{F}_i \cdot d\vec{s}}_{-\Delta U_i}$$

posizione nello spazio

$$\Delta U_0 = \sum \Delta U_i$$

$-\Delta U_i$

↓ della carica q_0

$$U(r) = \sum_i k_e \frac{q_i q_0}{r_i} = \sum_i U_i(r) \quad \text{dove } U_i(r) = k_e \frac{q_i q_0}{r_i} \quad (\text{Cariche puntiformi})$$

Somma di quantità scalari (perché $U(r)$ è una quantità scalare e differenza di \vec{E} e di \vec{E})

→ definisco il POTENZIALE ELETTRICO V come: $V = \frac{U}{q_0}$

V è una quantità scalare, come U

V si misura in $\frac{\text{Joule}}{\text{Coulomb}} \left(\frac{J}{C} \right)$ o anche detto Volt (V)
 $[1V = 1 \frac{J}{C}]$

q_0 è quella che viene comunemente detta "carica di prova" e serve a "misurare" l'effetto delle altre cariche q_1, q_2, q_3, \dots nello spazio

V serve per introdurre una quantità legata all'energia, ma indipendente dalla carica di prova q_0

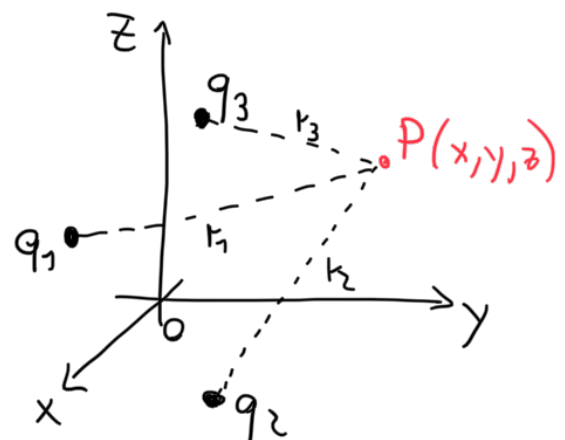
$$\underline{V = \frac{U}{q_0}} = \frac{1}{q_0} \sum_i k_e \frac{q_i q_0}{r_i} = \sum_i k_e \frac{q_i}{r_i} \quad \text{potenziale elettrico generato da un insieme di cariche puntiformi } q_1, q_2, q_3, \dots$$

(per cariche puntiformi)

(e alla fine non dipende da q_0)

Forza elettrica → Campo elettrico $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$

Energia potenziale elettrica → potenziale elettrico $V = \frac{U}{q_0}$



Cosa succede se le cariche non sono puntiformi?

$$\Delta U = - \int_i^f \vec{F}_e \cdot d\vec{s} = - \int_i^f q_0 \vec{E} \cdot d\vec{s}$$

$$\rightarrow \Delta V = - \int_i^f \vec{E} \cdot d\vec{s}$$

($\Delta V = V_f - V_i$) → non dipende dal percorso

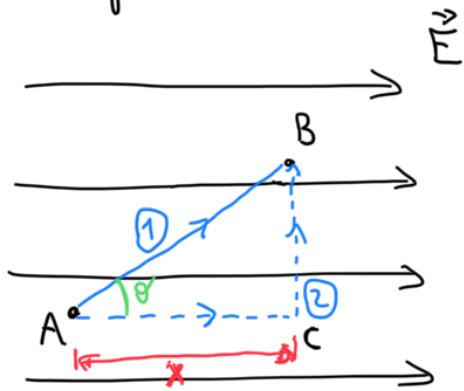
in P posso definire il valore del campo elettrico

$$\underline{\vec{E}_P \equiv \vec{E}(x, y, z)}$$

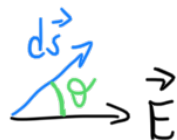
e quello del potenziale elettrico

$$\underline{V_P \equiv V(x, y, z)}$$

Immaginiamo di avere un campo elettrico uniforme nello spazio.



$$d(AB) = dl$$



Voglio andare da A a B

quanto vale $\Delta V \equiv V_B - V_A$?

$$\Delta V = - \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{s} = -E \int_A^B ds \cdot \cos\theta = -E d \cos\theta$$

$$\Delta V = -Ex$$

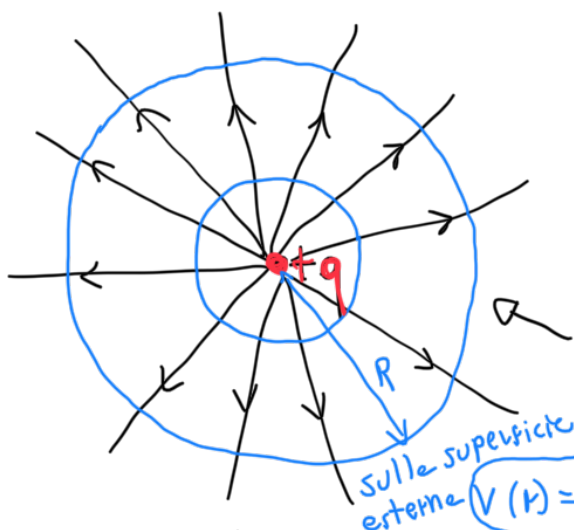
$$\Delta V = - \int_A^C \vec{E} \cdot d\vec{s} - \int_C^B \vec{E} \cdot d\vec{s} = -Ex$$

qui $\vec{E} \parallel d\vec{s}$
qui $\vec{E} \perp d\vec{s}$

$$= -Ed(AC) = -Ex$$

la linea \overline{BC} è \perp ad \vec{E}
ed è tale che $\Delta V_{BC} = 0$

⇒ Le superfici perpendicolari al campo elettrico
Sono equipotenziali (hanno lo stesso potenziale elettrico)



calotte sferiche

↳ superfici equipotenziali

$$V(r) = k_e \frac{q}{r}$$

questo vale per una carica puntiforme

→ linee di campo elettrico
A
sono tra di loro ortogonali
↓