

SUPERFICI CARICATE sup piano ∞

caso di carica distribuita unif \rightarrow densità $\sigma = \frac{q_a}{a}$
 abbiamo un campo $\vec{E}(\vec{r})$ e vediamo come cambia se
 aggiungo la sup

$$\int_V d^3r \nabla \cdot \vec{E} = \int_{S=\partial V} d^2r \vec{n} \cdot \vec{E} \stackrel{\downarrow}{=} \int_V d^3r \frac{\rho}{\epsilon_0} = \frac{6A}{\epsilon_0}$$

sezione di carica sup rosa
 carica è limitata alla sup

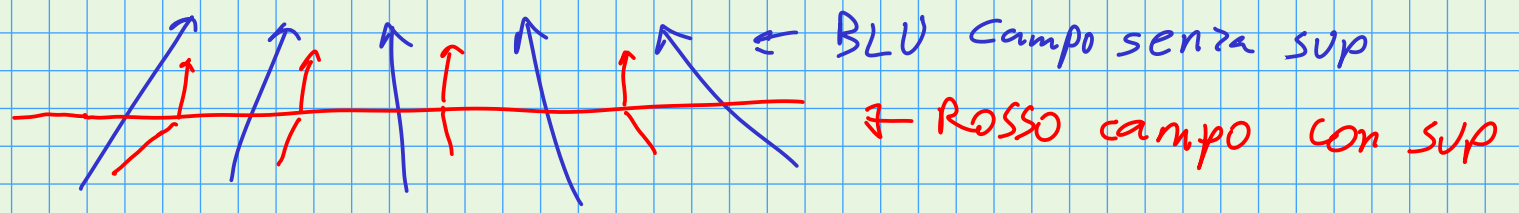


$$\int_{S=\partial V} d^2r \vec{n} \cdot \vec{E} = A(\vec{E}_{sopra} \cdot \vec{n} - \vec{E}_{sotto} \cdot \vec{n}) + \Delta x (\dots)$$

$\Delta x \rightarrow 0$ sup laterali
 perché \vec{n} è opposto a \vec{n}_{sotto}

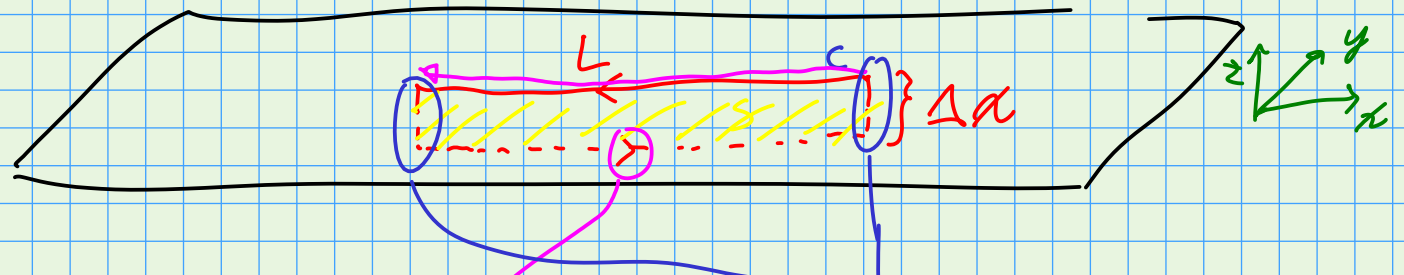
$$\Rightarrow \frac{6A}{\epsilon_0} \Rightarrow \left[(\vec{E}_{sopra} - \vec{E}_{sotto}) \cdot \vec{n} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \right]$$

La compon \perp alla sup $\vec{E} \cdot \vec{n}$ varia di $\frac{\sigma}{\epsilon_0}$



COMPON TANGENTI alla sup:

t. Stokes



$$\int_{C=\partial S} d\vec{r} \cdot \vec{E}(\vec{r}) = \int_S d^2r \vec{n} \cdot \underbrace{\vec{\nabla} \times \vec{E}}_{\substack{\text{1° e 2° eq Maxwell} \\ = 0}} = 0$$

||
t. Stokes

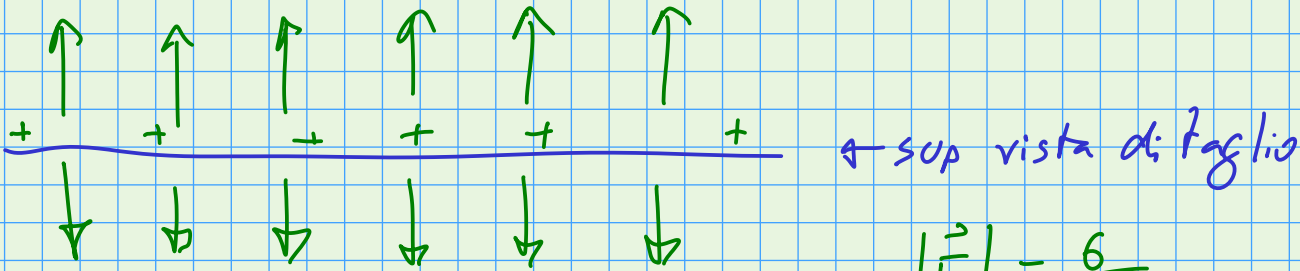
$$\vec{L} \cdot \vec{E}_{\text{SOPRA}} - \vec{L} \cdot \vec{E}_{\text{SOTTO}} + \Delta x (\dots)$$

\vec{L} è tangente alla sup

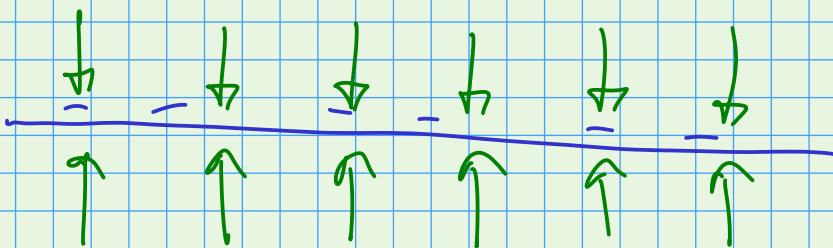
$$\vec{E}_{\text{SOPRA}}^{\text{tangenz}} = \vec{E}_{\text{SOTTO}}^{\text{tangenz}}$$

$$\vec{E}^{\text{tang}} \quad E_x, E_y$$

• CAMPO GENERATO dalla sup (senza campo esterno)



$$|\vec{E}| = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$



$$|\vec{E}_{\text{SOPRA}} - \vec{E}_{\text{SOTTO}}| = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$

$$|\vec{E}_{\text{SOPRA}}| = |\vec{E}_{\text{SOTTO}}| \quad \leftarrow \text{SIMMETRIA}$$

$$|\vec{E}_{\text{SOPRA}}| = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$\vec{E}_{\text{SOPRA}} = -\vec{E}_{\text{SOTTO}}$$

ENERGIA del campo e/l

ENERGIA = LAVORO

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{r}$$

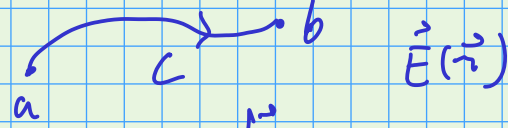
↑
Work = Energia

← energia ottenuta se l'oggetto è spostato da una forza \vec{F} di uno spostamento $d\vec{r}$

energia spesa = lavoro compiuto

$$dW = -\vec{F} \cdot d\vec{r}$$

Lavoro compiuto per muovere una carica q



$$W_{sp} = - \int_{\vec{a}}^{\vec{b}} \vec{F} \cdot d\vec{r} = -q \int_{\vec{a}}^{\vec{b}} d\vec{r} \cdot \vec{E} = -q \int_{\vec{a}}^{\vec{b}} d\vec{r} \cdot \vec{E} =$$

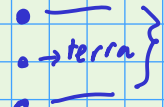
$\vec{F} = q\vec{E}$

$$= +q \int_{\vec{a}}^{\vec{b}} d\vec{r} \cdot \vec{\nabla} V = q (V(\vec{b}) - V(\vec{a}))$$

La differenza di potenziale è l'energia per unità di carica

$$V(\vec{b}) - V(\vec{a}) = \frac{W_{sp}}{q}$$

VOLTAGGIO = differenza di potenziale unità \rightarrow Volts

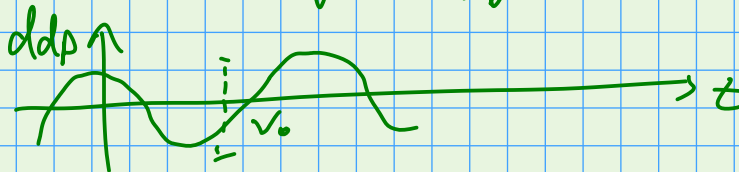
es presa elettrica  } 220 V

Prese usb \rightarrow 5 V
 batteria auto \rightarrow 12 V } \leftarrow corrente continua

corrente continua \rightarrow ddp è costante nel tempo

corrente alternata \rightarrow ddp dip dal tempo

di solito $V = V_0 \cos \omega t$



$\omega = 2\pi \nu$
 Freq angolare

ν frequenza: quante oscillazioni al secondo

Hz = $\frac{1}{s}$
 Hertz

$V_0 = 220V \sqrt{2} \sim 311V$

$\nu = 50 \text{ Hz} =$ $\omega = 314 \text{ rad/s}$

\uparrow in Italia

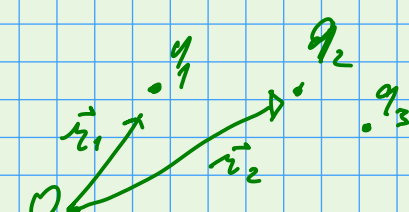
MASSA (in senso elettrico) \rightarrow punto dove scegliamo
 $\text{pot} = 0$ mettere a massa \rightarrow mettere a $\text{pot} = 0$

esempio \rightarrow polo nero batteria auto

TERRA \rightarrow potenziale del terreno

ENERGIA di una distrib di carica

cioè $\left\{ \begin{array}{l} \text{energia contenuta dalla distrib di carica} \\ = \text{lavoro necessario a disporre le cariche} \\ \uparrow \\ \text{conservazione energia} \end{array} \right.$



calcolare il lavoro compiuto per creare la distrib:

1 prima carica q_1 in $\vec{r}_1 \rightarrow$ costa energia zero
(niente campo el) $W_1 = 0$

2 seconda carica q_2 in \vec{r}_2 : deve muoverla nel campo della prima

$$W_2 = q_2 \left[V_1(\vec{r}_2) - \underbrace{V_1(\vec{r}_{\text{init}})}_0 \right]$$

\vec{r}_{init} è un punto all'infinito se vogliamo calcolare in totale

pot dovuto al campo della prima carica
 $V_1(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|}$

$$= q_2 V_1(\vec{r}_2)$$

3 terza carica: sente il campo $\vec{E}_2 + \vec{E}_1$ (prin sovrapp)

il pot $(V_1 + V_2)$

$$V_2(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2}{|\vec{r} - \vec{r}_2|}$$

$$\Rightarrow \text{en } W_3 = q_3 \left[V_1(\vec{r}_3) + V_2(\vec{r}_3) - \cancel{V_1(\vec{r}_{\text{init}})} - \cancel{V_2(\vec{r}_{\text{init}})} \right]$$

↳ carica m

$$W_m = q_m \sum_{k=1}^{m-1} V_k(\vec{r}_m)$$

↑ lavoro compiuto per posiz carica m

↑ pot della carica k

↑ posiz della carica n

5 en tot : la somma dei lavoro compiuto per posiz tutte N cariche

$$W_{TOT} = \sum_{m=1}^N W_m = \sum_{m=1}^N q_m \sum_{k=1}^{m-1} V_k(\vec{r}_m) =$$

$$= \sum_{m=1}^N q_m \sum_{k=1}^{m-1} \frac{q_k q_m}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_m - \vec{r}_k|}$$

$$= \sum_{m=1}^N \sum_{k=1}^N \frac{q_k q_m}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_m - \vec{r}_k|} \frac{1}{2} =$$

↳ pot dovuto alle altre cariche

$$= \sum_{m=1}^N \frac{q_m}{2} \sum_{k=1, k \neq m}^N \frac{q_k}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_m - \vec{r}_k|}$$

$$= \sum_{m=1}^N \frac{q_m}{2} V(\vec{r}_m)$$

↑ pot dovuto a tutte le ALTRE (no m)

pot TOT (prin sovrapp)

$$W_{TOT} = \frac{1}{2} \sum_m q_m V(\vec{r}_m)$$

caso continuo

$$\sum_{m=1}^N q_m \rightarrow \int_0^{Q_{TOT}} dq$$

en tot nella distrib $q_1 \dots q_N \quad \vec{r}_1 \dots \vec{r}_N$

$$= \int d^3r \rho(\vec{r})$$



vol \forall che contenga tutte le cariche

$\rho(\vec{r}) = 0$ Fuori da V

$$W_{TOT} = \frac{1}{2} \int_V d^3r \rho(\vec{r}) V(\vec{r})$$

en in termini del pot

$$W_{TOT} = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\mathbb{R}^3} d^3r E^2(\vec{r}) \quad \text{e in termini del campo}$$

dim:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Rightarrow W_{TOT} = \frac{1}{2} \int_V d^3r \rho(r) V(\vec{r}) =$$

$$= \frac{1}{2} \int_V d^3r \epsilon_0 (\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) V(\vec{r}) =$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{E} V) = V \vec{\nabla} \cdot \vec{E} + \vec{E} \cdot \vec{\nabla} V$$

regola di derivaz del prodotto

$$\frac{\partial (fg)}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial x} g + \frac{\partial g}{\partial x} f$$

$$(\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) V = \vec{\nabla} \cdot (\vec{E} V) - \vec{E} \cdot \vec{\nabla} V$$

$$= \frac{\epsilon_0}{2} \left[\int_V d^3r \vec{\nabla} \cdot (\vec{E} V) - \int_V d^3r \vec{E} \cdot \vec{\nabla} V \right] =$$

$$= \frac{\epsilon_0}{2} \left[\int_{S=\partial V} d^2r \vec{n} \cdot \vec{E} V \quad - \quad \int_V d^3r \vec{E} \cdot (\vec{\nabla} V) \right] =$$

$\vec{E} = -\vec{\nabla} V$

$$= \frac{\epsilon_0}{2} \left[\int_S d^2r \vec{n} \cdot \vec{E} V \quad + \quad \int_V d^3r E^2 \right] \quad \forall V$$

$V = \text{sfera di raggio } \infty$

$$S \sim R^2$$

$$|E| \sim \frac{1}{R^2}$$

$$V \sim \frac{1}{R}$$

$$W_{TOT} = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\mathbb{R}^3} d^3r E^2$$

$\frac{\epsilon_0}{2} E^2$ è "la densità di energia"

OSSERVAZIONI

① EN di AUTO-INTERAZ (self-energy)

PROBLEMA nell'usare le formule continue per calcolare l'energia di carica puntiforme

$$W = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\mathbb{R}^3} d^3r E^2 = \frac{q^2}{8\pi^2 \epsilon_0} \int_{\mathbb{R}^3} \frac{1}{r^4} = \frac{q^2}{8\pi^2 \epsilon_0} \int_0^{+\infty} r^2 dr \int_0^\pi \sin \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\phi \frac{1}{r^4}$$

$|\vec{E}| = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{q}{r^2}$
↑ carica puntiforme all'origine

$d^3r = dx dy dz = r^2 dr \sin \theta d\theta d\phi$

$4\pi \int_0^{+\infty} dr \frac{1}{r^2} = +\infty$

NON abbiamo considerato l'energia necessaria a creare una particella puntiforme \rightarrow è un'energia ∞ in di auto interazione