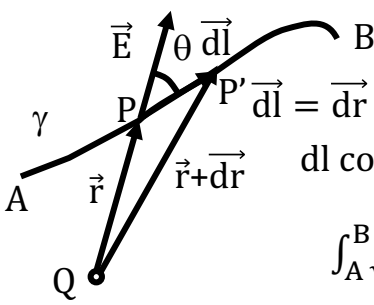


**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** **la lezione precedente**

consideriamo il lavoro che una carica  $q$  deve compiere per muoversi lungo una linea  $\gamma$  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:



$$\frac{L_{AB}}{q} = \frac{1}{q} \int_{A\gamma}^B \vec{F} \cdot d\vec{l} = \int_{A\gamma}^B \vec{E} \cdot d\vec{l} =$$

$$\int_{A\gamma}^B \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}}{r^2} \cdot d\vec{l} =$$

$$\int_{A\gamma}^B \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{dl \cos\theta}{r^2} = \int_{A\gamma}^B \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{dr}{r^2} = -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r} \Big|_{r_A}^{r_B}$$

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

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** **potenziale elettrico**

$L_{AB\gamma} = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{l} = U(A) - U(B) \rightarrow \int_{\vec{r}}^{\vec{r}_0} \vec{F} \cdot d\vec{l} = U(\vec{r}) - U(\vec{r}_0)$

energia potenziale  $\rightarrow U(\vec{r}) = U(\vec{r}_0) + \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} -\vec{F} \cdot d\vec{l}$

$\frac{L_{AB}}{q} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_A} - \frac{1}{r_B} \right) \gg \gg \gg \frac{U(A) - U(B)}{q} = V(A) - V(B)$

potenziale (elettrostatico)  $\rightarrow V(\vec{r}) = V(\vec{r}_0) + \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} -\vec{E} \cdot d\vec{l}$

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

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** **potenziale**

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

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

spesso si fissa il potenziale all'infinito:  $V(\vec{r}_0) = V(\infty) = 0 \text{ V}$

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

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

$\vec{E}$  da N cariche

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** **potenziale**

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

e se la carica fosse...

**distribuzione di carica**

**volumetto infinitesimo di carica**

**distribuzione di carica**

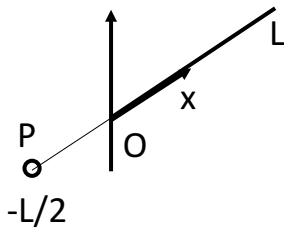
e se la carica fosse...

**cariche puntiformi**

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

### 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 uniformemente carico ( $\lambda=1\mu\text{C}/\text{m}$ ) di lunghezza  $L$ . La carica è inizialmente ferma nel punto P lungo la direzione del filo a distanza  $L/2$  da una estremità



Il campo elettrostatico è conservativo:

$$\cancel{K(P)} + U(P) = K(\infty) + \cancel{U(\infty)}$$

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

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

$$K(\infty) = qV(P) = e \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \ln 3 = 1,6 \cdot 10^{-15} \text{ J}$$

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

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

### 1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO

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  $V = 1 \text{ V}$  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)

$$K(\infty) = 1,6 \times 10^{-15} \text{ J} = 1,6 \times 10^{-15} \text{ J} \times \frac{1 \text{ eV}}{1,6 \times 10^{-19} \text{ J}} = 10^4 \text{ eV} = 10 \text{ keV}$$

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

### 1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO esercizio potenziale

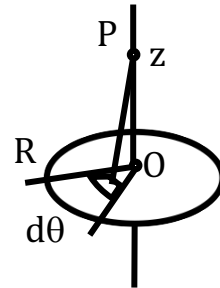
Una carica è uniformemente distribuita ( $\sigma = 1 \text{ nC/m}^2$ ) su un disco di raggio  $R = 30 \text{ cm}$ . Calcolare la differenza di potenziale (tensione) fra il punto O al centro del disco e un punto P sull'asse del disco a distanza  $h = 40 \text{ cm}$  da O.

$$V(z) = \int_0^{2\pi} \int_0^R \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma r d\theta dr}{\sqrt{r^2 + z^2}} =$$

$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( \sqrt{R^2 + z^2} - |z| \right)$$

$$\Delta V = V(O) - V(P) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[ R - \left( \sqrt{R^2 + h^2} - h \right) \right] = +11,3 \text{ V}$$

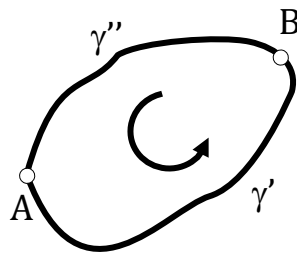
$$V(\vec{r}) = \int_S \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma(\vec{r}') dS}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$



LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

### 1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO potenziale



$$\gamma = \gamma' + \gamma''$$

calcoliamo la circuitazione di  $\vec{E}$  lungo la linea chiusa  $\gamma$

$$\oint_{\gamma} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{A\gamma'}^B \vec{E} \cdot d\vec{l} + \int_B^A \vec{E} \cdot d\vec{l} =$$

$$= \int_{A\gamma'}^B \vec{E} \cdot d\vec{l} - \int_{A\gamma''}^B \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

se il campo è elettrostatico (l'integrale non dipende da  $\gamma$ )

se in alcuni tratti il campo E non è conservativo  $\oint_{\gamma} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \text{f.e.m.}$

forza elettromotrice (f.e.m. =  $f = \mathcal{E}$ ): lavoro delle forze non

conservative per unità di carica f.e.m. =  $L_{\text{NON CONS}}/q$

unità di misura: il volt

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** rotore matematica

si definisce rotore del campo vettoriale  $\vec{v}(x, y, z)$  il vettore:

$$\begin{aligned} \overrightarrow{\text{rot}}[\vec{v}(x, y, z)] &= \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ v_x & v_y & v_z \end{vmatrix} = \vec{\nabla} \times \vec{v}(x, y, z) = \\ &= \hat{i} \left( \frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z} \right) - \hat{j} \left( \frac{\partial v_z}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial z} \right) + \hat{k} \left( \frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} \right) \end{aligned}$$

che rappresenta il rapporto fra la circuitazione di  $\vec{v}(x, y, z)$  lungo una linea chiusa infinitesima  $C$  che circonda il punto  $P(x, y, z)$  e l'area infinitesima di superficie  $\Delta S$  delimitata da  $C$ :

$$\overrightarrow{\text{rot}}[\vec{v}(x, y, z)] = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\oint_C \vec{v}(x, y, z) \cdot d\vec{l}}{\Delta S}$$

*“quanto  $\vec{v}$  ruota intorno al punto  $P$ ”*

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** esempio matematica

calcolare il rotore del campo  $\vec{v}(x, y, z) = c\vec{r}(x, y, z)$

**>>>** avevamo già calcolato  $\text{div}(c\vec{r}) = 3c$

$$\begin{aligned} \overrightarrow{\text{rot}} [c(x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k})] &= \\ &= \hat{i} \left( \frac{\partial(cz)}{\partial y} - \frac{\partial(cy)}{\partial z} \right) - \hat{j} \left( \frac{\partial(cz)}{\partial x} - \frac{\partial(cx)}{\partial z} \right) + \hat{k} \left( \frac{\partial(cy)}{\partial x} - \frac{\partial(cx)}{\partial y} \right) \\ &= 0 \qquad = \hat{i} \left( \frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z} \right) - \hat{j} \left( \frac{\partial v_z}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial z} \right) + \hat{k} \left( \frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} \right) \end{aligned}$$

questo significa che le linee del campo  $c\vec{r}$  non hanno vortici

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO esempio matematica**

calcolare il rotore del campo  $\vec{v}(x, y, z) = \vec{\omega}(x, y, z) \times \vec{r}(x, y, z)$   
 con  $\vec{\omega}(x, y, z) = \omega \hat{k}$  (rotazione intorno all'asse z)

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

$$\text{rot}[\vec{\omega}(x, y, z) \times \vec{r}(x, y, z)] = \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ -\omega y & \omega x & 0 \end{vmatrix} =$$

$$= \hat{i}\left(0 - \frac{\partial(\omega x)}{\partial z}\right) - \hat{j}\left(0 - \frac{\partial(-\omega y)}{\partial z}\right) + \hat{k}\left(\frac{d(\omega x)}{dx} - \frac{\partial(-\omega y)}{\partial y}\right) =$$

$$= 2\omega \hat{k}$$

questo significa che le linee del campo  $\vec{\omega} \times \vec{r}$  hanno vortici

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO esempio matematica**

calcolare la divergenza di  $\vec{v}(x, y, z) = \vec{\omega}(x, y, z) \times \vec{r}(x, y, z)$   
 con  $\vec{\omega}(x, y, z) = \omega \hat{k}$  (rotazione intorno all'asse z)

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

$$\text{div}[\vec{\omega}(x, y, z) \times \vec{r}(x, y, z)] = \frac{\partial(-\omega y)}{\partial x} + \frac{\partial(\omega x)}{\partial y} + \frac{\partial(0)}{\partial z} = 0$$

questo significa che le linee del campo  $\vec{\omega} \times \vec{r}$  non hanno sorgenti  
 cioè sono linee chiuse

i campi vettoriali rotazionali con divergenza nulla sono definiti  
**solenoidali**

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** rotore **STOKES** matematica  
 teorema del rotore: dato un campo vettoriale  $\vec{v}(x, y, z)$ , presa  
 una linea CHIUSA C che racchiude la superficie S, si ha:

$$\oint_C \vec{v} \cdot d\vec{l} = \int_{S_{\text{aperta}}} \overrightarrow{\text{rot}}(\vec{v}) \cdot \hat{n} \, dS$$

*analogo al*

teorema della divergenza: dato un campo vettoriale  $\vec{v}(x, y, z)$ ,  
 presa una superficie CHIUSA S che racchiude il volume  $\tau$ , si ha:

$$\int_{S_{\text{chiusa}}} \vec{v} \cdot \hat{n} \, dS = \int_{\tau} \text{div}(\vec{v}) \, d\tau$$

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

### 1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO

### III Maxwell

conservatività del campo elettrostatico + teorema del rotore:  
 dato un campo vettoriale  $\vec{E}(x, y, z)$ , presa una linea chiusa C  
 che racchiude la superficie S, si ha:

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_S \overrightarrow{\text{rot}}(\vec{E}) \cdot \hat{n} \, dS$$

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 \quad \forall S \text{ con bordo } C$$

$$\overrightarrow{\text{rot}}(\vec{E}) = 0$$

in elettrostatica

L'operatore rotore applicato al campo elettrico  $\overrightarrow{\text{rot}}(\vec{E})$  individua  
 i punti dello spazio in cui sono presenti vortici del campo  
 (assenti se il campo è elettrostatico)

vedremo con i campi magnetici

LEZ 5

SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** **potenziale e campo e.s.**

$$\ggg V(\vec{r}) = V(\vec{r}_0) + \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} -\vec{E} \cdot d\vec{l} \quad \vec{E} = -\text{grad } V$$

$$dV(\vec{r}) = \frac{\partial V(x, y, z)}{\partial x} dx + \frac{\partial V(x, y, z)}{\partial y} dy + \frac{\partial V(x, y, z)}{\partial z} dz =$$

$$= \hat{i} \frac{\partial V(x, y, z)}{\partial x} \hat{i} dx + \hat{j} \frac{\partial V(x, y, z)}{\partial y} \hat{j} dy + \hat{k} \frac{\partial V(x, y, z)}{\partial z} \hat{k} dz =$$

$$= \text{grad } V \cdot d\vec{l} = -\vec{E} \cdot d\vec{l}$$

0 V

-40 V

-30 V

-20 V

-10 V

$\vec{E}$

$\vec{dl}$   $dV < 0$

$\vec{dl}$   $dV > 0$

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** **potenziale e campo e.s.**

$$\ggg dV(\vec{r}) = -\vec{E} \cdot d\vec{l} \quad \text{se } \vec{E} \perp d\vec{l} \text{ allora } dV(\vec{r}) = 0 \text{ cioè il}$$

potenziale non cambia muovendosi in  
direzione perpendicolare al campo

linee di campo  $\vec{E}$

superfici equipotenziali

$V > 0$

$V = 0$

$V < 0$

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18



**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** superfici equipotenziali

linee di campo  $\vec{E}$  superfici equipotenziali

LEZ 5 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO** esempio  $\vec{E}, V, \rho$

>>> campo elettrostatico e potenziale di una sfera uniformemente carica  $\rho = \frac{q}{\frac{4\pi}{3} R^3}$

se  $r \leq R$   $E(r) = \frac{\rho r}{3\epsilon_0} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{R^3}$

se  $r \geq R$   $E(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2}$

>>>

al solito, considerando  $V(\infty) = 0$  partiamo da  $r \geq R$

$\rightarrow E(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^2} \quad \rightarrow V(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r} \quad V(R) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{R} \gg \gg$

LEZ 6 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18

**1) ELETTROSTATICA NEL VUOTO esempio**  $\vec{E}, V, \rho$

poi, fra 0 e R  $\gggg V(R) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{R}$

$\rightarrow E(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{r}{R^3} \rightarrow V(r) = V(R) + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R^3} \int_R^r -r dr$

$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R} + \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R^3} \frac{R^2 - r^2}{2} = \frac{q}{8\pi\epsilon_0 R} \left( 3 - \frac{r^2}{R^2} \right)$

$V(0) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R} \frac{3}{2}$

The graph shows two curves plotted against distance  $r$ . The vertical axis is labeled  $E(r)$  and  $V(r)$ . The horizontal axis is labeled  $r$ . A vertical dashed line is drawn at  $r = R$ . The electric field  $E(r)$  is represented by a straight line starting at the origin  $(0,0)$  and reaching a peak value of  $\frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$  at  $r = R$ . The potential  $V(r)$  is represented by a curve that starts at  $\frac{3}{2} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$  at  $r = 0$  and decreases to  $\frac{q}{4\pi\epsilon_0 R}$  at  $r = R$ . The curve is concave down, indicating a decreasing rate of change of potential with distance.

LEZ 6 SAPIENZA - Ingegneria Clinica - FISICA II - A. Sciubba 2017-18