

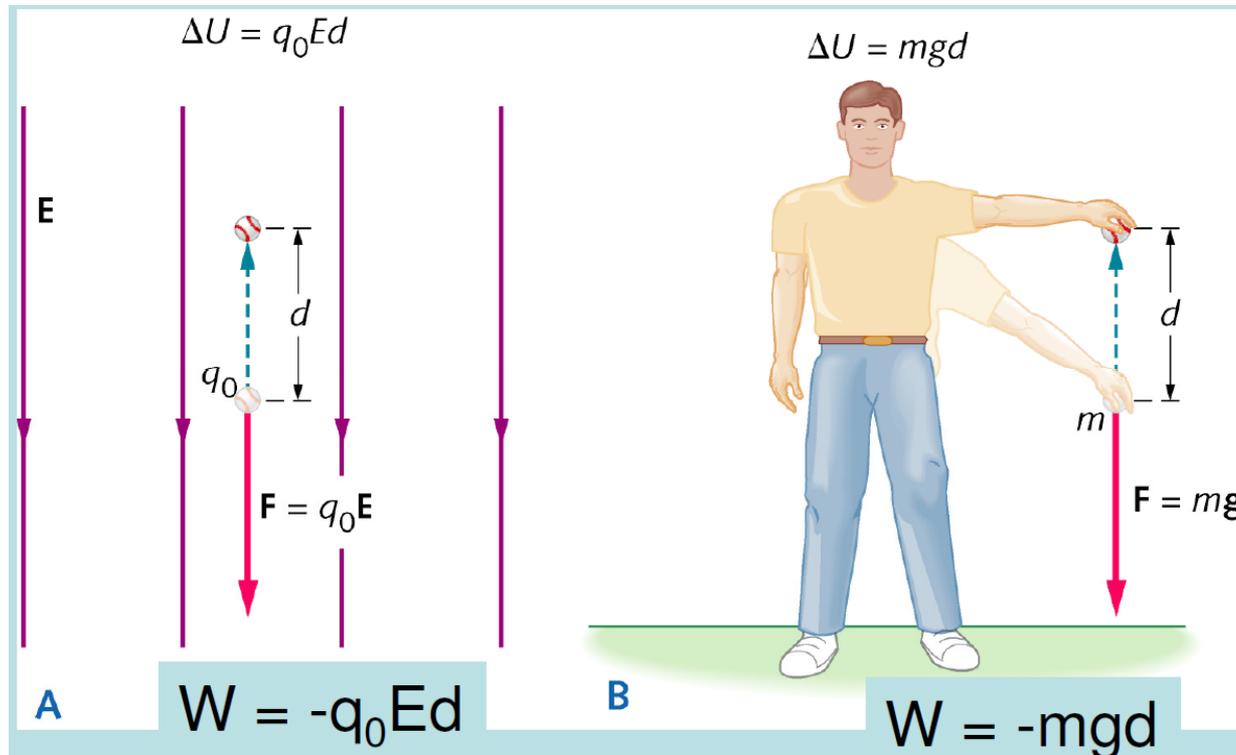
UNIVERSITÀ
DEGLI STUDI
DI PADOVA

Lavoro della forza elettrostatica e potenziale

Energia potenziale elettrostatica



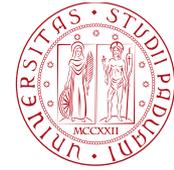
UNIVERSITÀ
DEGLI STUDI
DI PADOVA



La forza di Coulomb è conservativa.

$$W_{AB} = - \Delta U = - (U_A - U_B)$$

Energia potenziale elettrostatica



Forza elettrostatica è Conservativa \Rightarrow Energia Potenziale Elettrica.

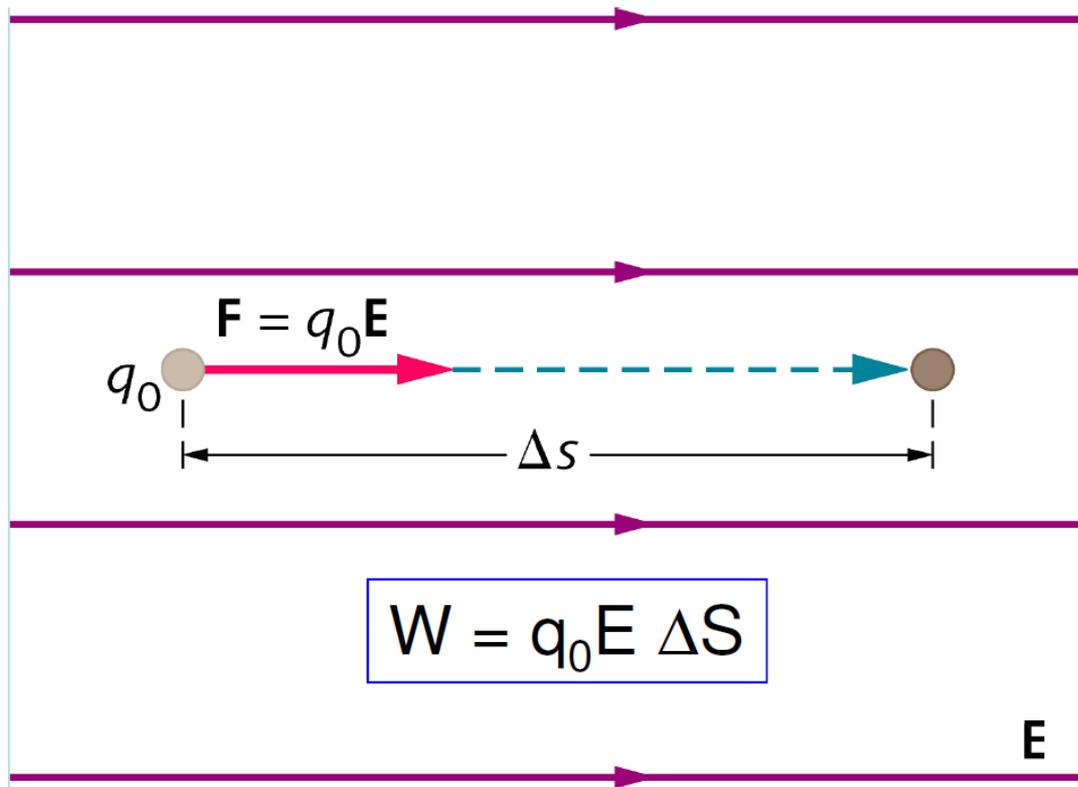
Per un **campo di forza conservativo**, si definisce energia potenziale $U(P)$ quella funzione scalare dei punti dello spazio tale che la sua variazione tra due qualsiasi punti A, B sia uguale a meno del segno al lavoro compiuto dalla forza del campo per andare da A a B (lungo un qualsiasi percorso).

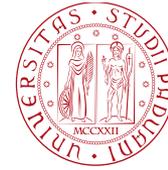
$$W_{AB} = - \Delta U = - (U_A - U_B)$$

$$\Delta U = -W$$

$$W = \int_A^B q_0 \vec{E} \cdot \vec{ds}$$

Il lavoro nel caso di campo elettrico costante





Il potenziale elettrostatico

Definiamo il potenziale elettrico in un punto come l'energia potenziale posseduta da una carica unitaria posta in quel punto.

$$V = U / q_0$$

Il potenziale è una caratteristica del campo e non della carica

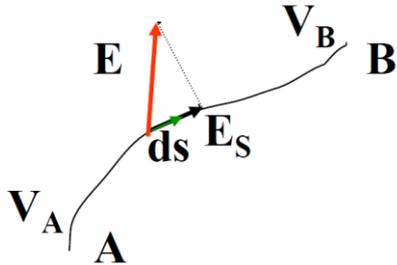
La variazione di potenziale e il potenziale elettrico si misurano in Joule/Coulomb = Volt [V]

Una unità di misura pratica di energia per i sistemi atomici è l'**elettronvolt**:

$$1 \text{ eV} = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ Joule}$$

definita come la variazione di energia potenziale elettrica $\Delta U = q_0 \Delta V$ prodotta sulla carica di un elettrone da una differenza di potenziale di un Volt

La differenza di potenziale



q si muove da A verso B lungo la curva e attraversa una regione in cui c'è campo elettrico E

Il lavoro elettrico si può scrivere come il prodotto di una carica per una differenza di potenziale

$$U_A - U_B = q(V_A - V_B)$$

$$U_A - U_B = -\Delta U = W_{A \rightarrow B} \quad \text{lavoro fatto sulla carica}$$

$$W_{A \rightarrow B} = -q(V_B - V_A) = -q\Delta V$$

$$q\Delta V = \Delta U$$

Il potenziale elettrostatico



$$W_{A \rightarrow B} = q(V_A - V_B)$$

$$W_{A \rightarrow B} = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_A^B q\vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{r} = V_A - V_B$$

Differenza di potenziale

Lungo un **percorso chiuso**, dato che il campo è conservativo, abbiamo:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{r} = 0$$

Il potenziale elettrostatico di una carica puntiforme

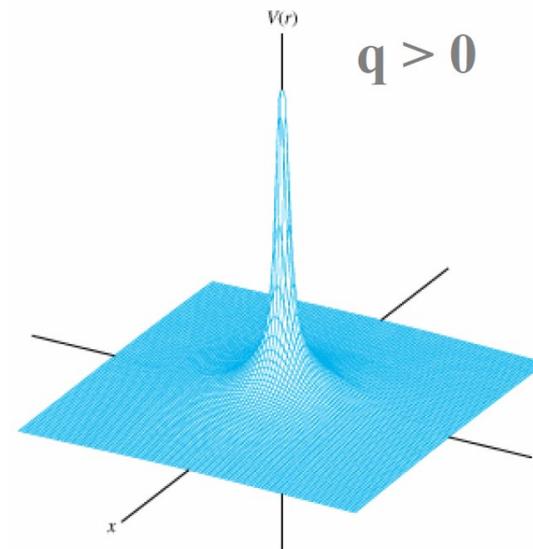
Consideriamo ora una **carica puntiforme q** sorgente del **campo E**

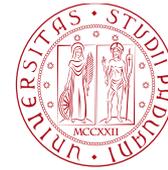
$$E = -\frac{\partial V}{\partial r}$$

$$\frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} = -\frac{dV}{dr}$$

$$\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\infty \frac{dr}{r^2} = -\int_V^0 dV \quad V = 0 \text{ per } r = \infty$$

$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r} \quad V > 0 < 0 \text{ a seconda della carica}$$





Il potenziale elettrostatico

Il potenziale **V** è **additivo**, pertanto se ho più cariche, ottengo

$$V = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 r_1} + \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 r_2} + \dots + \frac{q_n}{4\pi\epsilon_0 r_n} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r_i}$$

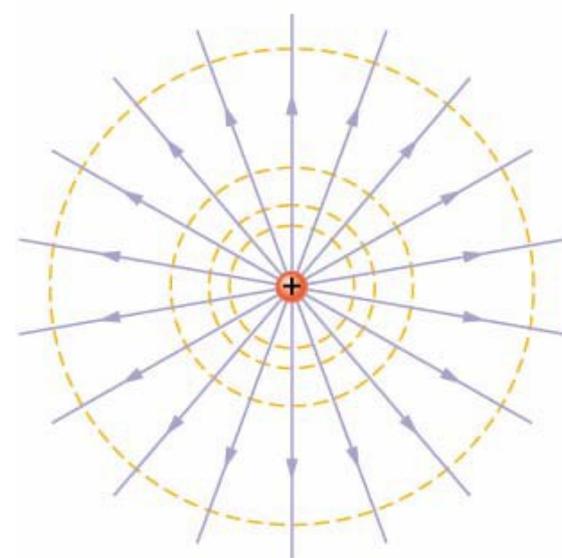
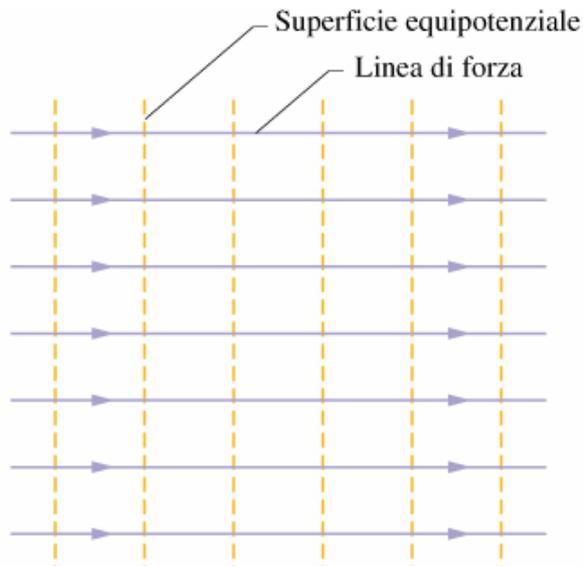
Da notare che il potenziale è una grandezza scalare di cui posso conoscere solo il modulo!!

Le superfici equipotenziali

Le superfici per cui è $V = \text{costante}$ sono superfici equipotenziali, E è sempre \perp ai punti di una superficie equipotenziale.

Il lavoro per muoversi su una superficie equipotenziale è nullo.

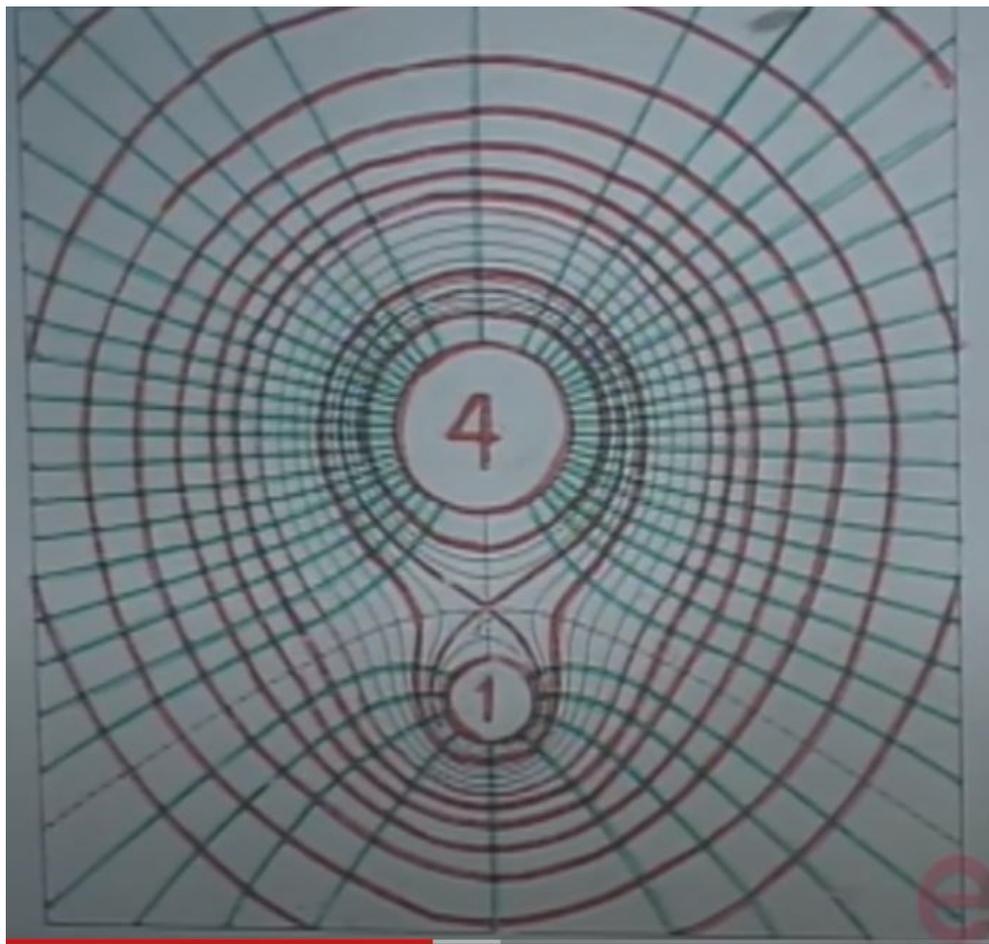
- Se E è uniforme, allora $V = \text{costante} \Rightarrow x = \text{costante} \Rightarrow$ le superfici equipotenziali sono dei piani
- Se E è generato da una carica puntiforme \Rightarrow superfici equipotenziali sono delle sfere



Le superfici equipotenziali



UNIVERSITÀ
DEGLI STUDI
DI PADOVA



Energia totale di una particella

Consideriamo ora l'**energia totale** di una particella di massa **m** e carica **q** in una zona in cui è presente un **campo elettrico E**

$$E_{TOT} = E_K + U = \frac{1}{2}mv^2 + qV$$

Dato che non ci sono forze dissipative, quando la particella si muove dalla posizione 1 alla 2 abbiamo, per il principio di conservazione dell'energia:

$$E_{TOT}(1) = E_{TOT}(2)$$

$$\frac{1}{2}mv_1^2 + qV_1 = \frac{1}{2}mv_2^2 + qV_2$$

$$\Delta E_{K_{12}} = W_{1 \rightarrow 2} = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 \quad W_{1 \rightarrow 2} = q(V_1 - V_2)$$

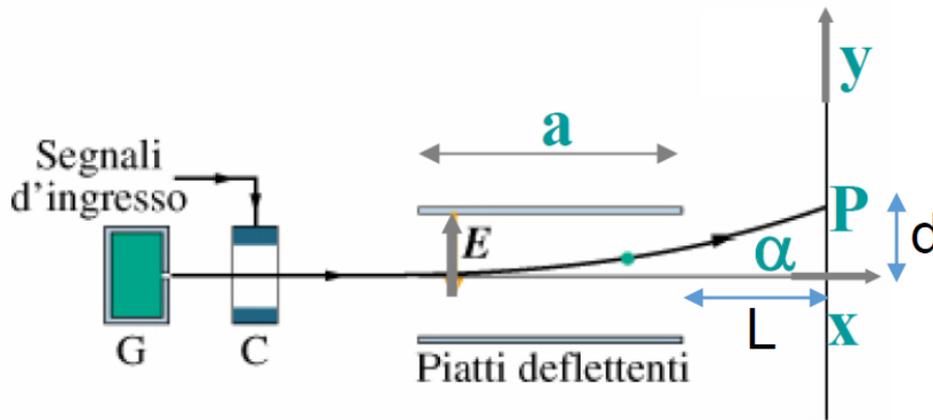
$$\frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = q(V_1 - V_2)$$

$q > 0$: E_K aumenta
spostandosi verso V inferiori

$q < 0$: E_K aumenta
spostandosi verso V
superiori

Moto di una carica nel campo elettrico

Una particella entra in una regione dello spazio in cui c'è campo elettrico con velocità v_0 diretta orizzontalmente, la velocità iniziale è ortogonale al campo E , come in figura. Indichiamo con v la velocità della particella in uscita dal campo elettrico, α l'angolo di deflessione della stessa rispetto all'asse delle x , d la distanza dall'asse delle x del punto P in cui la particella colpisce lo schermo e a la lunghezza della regione dove il campo E è presente. Determinare le relazioni tra queste grandezze



Trascurando la forza di gravità abbiamo solo la forza elettrostatica che agisce sulla carica lungo y .

$$F = qE = ma \quad \rightarrow \quad a = \frac{q}{m}E$$

Il rapporto tra q ed m determina l'accelerazione cui è sottoposta la particella di carica q e massa m ; il campo elettrico E è uniforme, l'accelerazione a risulta costante lungo y e nulla lungo x .

Il moto descritto dalla carica sarà di tipo parabolico:

$$x = v_0 t \quad y = \frac{1}{2} \left(\frac{q}{m} \right) E t^2 \Rightarrow y = \frac{1}{2} \left(\frac{q}{m} \right) \left(\frac{E}{v_0^2} \right) x^2$$

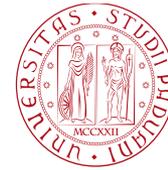
detto $\frac{dy}{dx} \Rightarrow$ angolo di deflessione α (per $x = a$)

$$\operatorname{tg} \alpha = \left(\frac{dy}{dx} \right)_{x=a} = \frac{q}{m} \frac{E}{v_0^2} a$$

Se la deviazione dall'orizzontale all'uscita dai piatti deflettenti è piccola, ovvero se lo schermo è sufficientemente lontano, possiamo scrivere

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{d}{L} \Rightarrow \frac{q E a}{m v_0^2} \cong \frac{d}{L}$$

I tubi a raggi catodici e gli oscilloscopi sono basati su queste proprietà



Energia potenziale elettrostatica

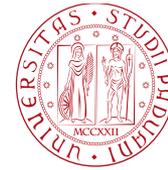
Analizziamo ora l'energia potenziale associata ad un sistema di più cariche. Fino a qui abbiamo parlato di U solo per una carica q che si trova in un campo elettrico E generato da altre cariche, ora ci chiediamo invece qual è l'energia potenziale del sistema di cariche che genera il campo.

Costruiamo il nostro sistema di cariche, prendendo ciascuna carica e portandola dall'infinito alla sua posizione finale, (le cariche sono in quiete sia all'infinito che nella posizione finale f).

$$-\Delta U = -(U_f - U_\infty) = W_{\infty \rightarrow f}$$

Il sistema più semplice è quello costituito da due cariche q_1 e q_2 .

Prendiamo la carica q_1 e la portiamo dall'infinito alla sua posizione finale f_1 , per fare questo non variamo alcuna energia potenziale in quanto non abbiamo ancora un campo elettrico e quindi non facciamo lavoro.



Energia potenziale elettrostatica

Prendiamo ora la carica q_2 che si trova in quiete all'infinito e la portiamo alla posizione finale f_2 situata ad una distanza r da q_1 . Abbiamo bisogno di applicare una forza $F = -q_2 E$ che compia il lavoro L necessario a costruire il sistema, al termine del processo il sistema ha ricevuto energia (il lavoro fatto) e l'ha immagazzinata sotto forma di energia potenziale.

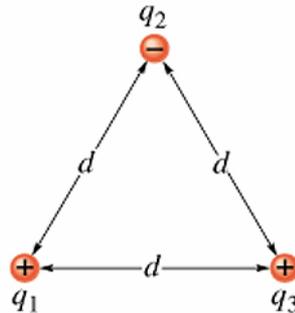
$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r} = q_2 V$$

L'energia potenziale elettrostatica così calcolata non dipende dall'ordine con cui vengono considerate le cariche, ma solo dalle interazioni fra le coppie di cariche, interazioni che vanno considerate una volta sola per coppia.

$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i < j} \frac{q_i q_j}{r_{ij}}$$

Esempio

Vogliamo determinare l'energia potenziale elettrostatica del sistema di cariche rappresentato in figura ($d = 12 \text{ cm}$, $q_1 = +q$, $q_2 = -4q$, $q_3 = +2q$, $q = 150 \text{ nC}$).



Sappiamo già che per posizionare la carica q_1 non dobbiamo compiere alcun lavoro, quindi portiamo la carica q_2 a distanza d da q_1

$$W_{12} = U_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{d}$$

Prendiamo ora q_3 e la portiamo a distanza d sia da q_1 che da q_2 , per fare ciò dobbiamo compiere due lavori in quanto abbiamo due campi, quello generato da q_1 e quello generato da q_2 , pertanto

$$W = W_{13} + W_{23} = U_{13} + U_{23} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_3}{d} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2 q_3}{d}$$

L'energia potenziale elettrostatica del sistema così costruito sarà la somma delle energie elettrostatiche accumulate nel sistema durante la sua costruzione

$$U = U_{12} + U_{13} + U_{23} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{d} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_3}{d} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2 q_3}{d}$$

$$U = \frac{10q^2}{4\pi\epsilon_0 d} = -17 \text{ mJ}$$

L'energia potenziale elettrostatica negativa indica che il sistema si rompe solo se dall'esterno gli si fornisce un'energia pari a 17 mJ, si dice anche che il sistema è legato.