

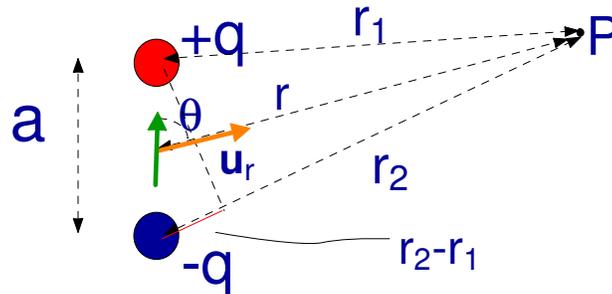
Dipolo elettrico

Cariche uguali e opposte, $+q$ e $-q$, a distanza d :

Carica totale = 0

Potenziale totale non identicamente nullo

Infatti:



$$V(P) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{r_2 - r_1}{r_2 r_1}$$

Se $r \gg a$

$$\frac{r_2 - r_1}{r_2 r_1} \simeq \frac{a \cos \theta}{r^2}$$

$$\rightarrow V(P) \simeq \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{a \cos \theta}{r^2}$$

$\mathbf{p} = qa$, \mathbf{a} diretto da $-q$ a $+q$

$$\rightarrow V(P) \simeq \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{|\mathbf{p}| \cos \theta}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{p} \cdot \mathbf{u}_r}{r^2}$$

Osservazioni:

Andamento $\sim \frac{1}{r^2}$

Dipendenza dal prodotto $q\mathbf{d} = \mathbf{p}$

Simmetria cilindrica attorno alla direzione di \mathbf{p}

Dipendenza da θ

Campo elettrostatico:

(per una derivazione dettagliata v. nota aggiuntiva)

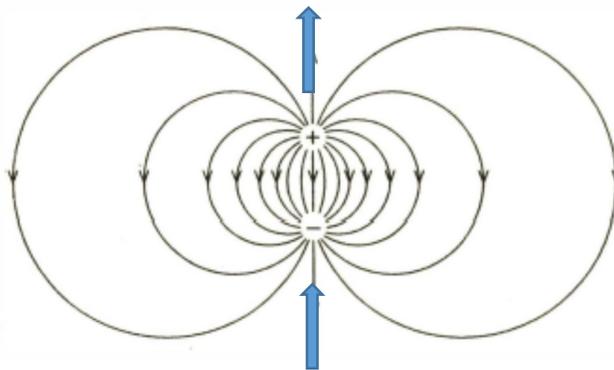
$$E_z = -\frac{\partial\phi}{\partial z} = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\partial}{\partial z} \frac{z}{r^3} = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3z^2(x^2 + y^2 + z^2)^{1/2} - (x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}{(x^2 + y^2 + z^2)^3}$$
$$\rightarrow E_z = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3z^2}{r^5} - \frac{1}{r^3} \right) = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3r^2 \cos^2 \theta}{r^5} - \frac{1}{r^3} \right) = -\frac{p}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{3 \cos^2 \theta - 1}{r^3} \right)$$

Con lo stesso procedimento:

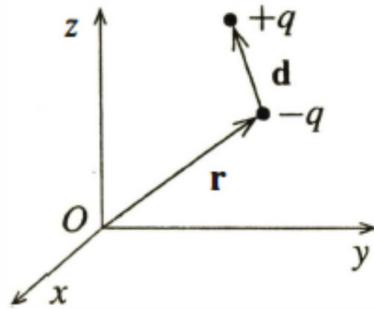
$$E_x = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3zx}{r^5} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3r \cos \theta r \sin \theta \cos \varphi}{r^5} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3 \cos \theta \sin \theta \cos \varphi}{r^3}$$
$$E_y = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3zy}{r^5} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0} \frac{3 \cos \theta \sin \theta \sin \varphi}{r^3}$$
$$\rightarrow E_{\perp} = (E_x^2 + E_y^2)^{1/2} = \frac{3p}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sin \theta \cos \theta}{r^3}$$

espressione valida per $r \gg a$.

Andamento a tutte le distanze:



Dipolo immerso in un campo esterno:



En. potenziale del dipolo:

$$U = q\phi(\mathbf{r}) - q\phi(\mathbf{r} + \mathbf{d}), \quad 2 \text{ cariche opposte in posizioni diverse}$$

Se $d \ll r$:

$$\phi(\mathbf{r} + \mathbf{d}) \approx \phi(\mathbf{r}) + \nabla\phi \cdot \mathbf{d}, \quad \text{sviluppo in serie di Taylor al I termine}$$

Effettivamente:

$$\nabla\phi \cdot \mathbf{d} = \frac{\partial\phi}{\partial x}d_x + \frac{\partial\phi}{\partial y}d_y + \frac{\partial\phi}{\partial z}d_z, \quad \text{incremento di } \phi \text{ fra } \mathbf{r} \text{ e } \mathbf{r} + \mathbf{d}$$

$$\rightarrow \Delta\phi = \phi(\mathbf{r} + \mathbf{d}) - \phi(\mathbf{r}) \approx \nabla\phi \cdot \mathbf{d} = -\mathbf{E} \cdot \mathbf{d}$$

$$\rightarrow U = q\Delta\phi = -q\mathbf{E} \cdot \mathbf{d} = -\mathbf{E} \cdot \mathbf{p}$$

C. elettrico preso in un solo punto: dipolo \sim puntiforme

Forza agente sul dipolo:

$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x}, \quad \text{simili per } x \text{ e } y$$

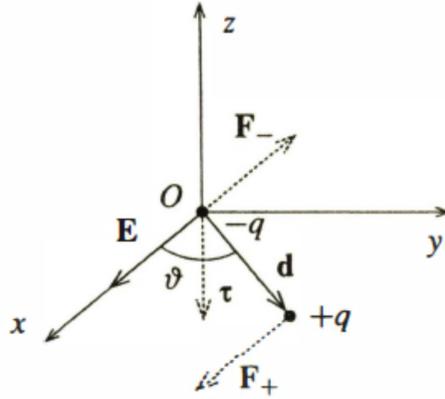
$$\rightarrow F_x = -\frac{\partial}{\partial x}(-\mathbf{E} \cdot \mathbf{p}) = \frac{\partial}{\partial x}(E_x p_x + E_y p_y + E_z p_z) = \frac{\partial E_x}{\partial x} p_x + \frac{\partial E_y}{\partial x} p_y + \frac{\partial E_z}{\partial x} p_z$$

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} = -\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial\phi}{\partial y} \right) = -\left(\frac{\partial^2\phi}{\partial x\partial y} \right) = -\left(\frac{\partial^2\phi}{\partial y\partial x} \right) = -\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial\phi}{\partial x} \right) = \frac{\partial E_x}{\partial y} \text{ der. Il miste}$$

$$\rightarrow F_x = \mathbf{p} \cdot \nabla E_x, \quad \text{simile per } F_y, F_z$$

$$\rightarrow \mathbf{F} = (\mathbf{p} \cdot \nabla E_x, \mathbf{p} \cdot \nabla E_y, \mathbf{p} \cdot \nabla E_z)$$

$$\rightarrow \mathbf{F} = 0 \quad \text{in un c. uniforme}$$



Mom. meccanico agente sul dipolo:

$$\tau_z d\theta = -dU$$

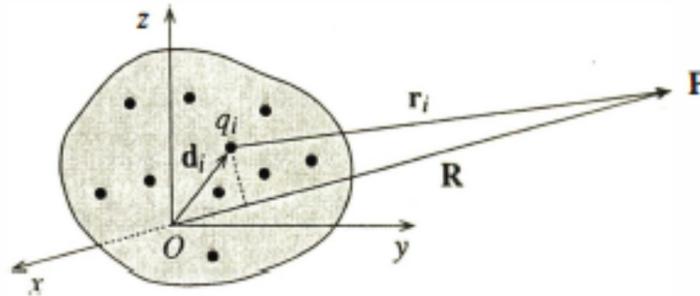
$$\rightarrow \tau_z = -\frac{dU}{d\theta} = -\frac{d}{d\theta}(-\mathbf{p} \cdot \mathbf{E}) = -\frac{d}{d\theta}(-pE \cos \theta) = -pE \sin \theta$$

→ Segno- : τ tende ad allineare \mathbf{p} a \mathbf{E}

$$\rightarrow \boldsymbol{\tau} = \mathbf{p} \times \mathbf{E}$$

Presente anche in c. uniforme

App. di dipolo



Sistema di cariche puntiformi in una regione spaziale finita

\mathbf{d}_i posizione carica i -esima

\mathbf{R} posizione punto di osservazione P

$\mathbf{r}_i = \mathbf{R} - \mathbf{d}_i$ posizione di P riferita a carica i -esima

Potenziale nel punto P :

$$\phi(P) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}$$

$$R \gg d_i \rightarrow r_i \approx R$$

$$\phi(P) \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{R} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}, \quad Q = \sum q_i: \text{limite coulombiano}$$

$Q = 0$: approssimazione $r_i \approx R$ insoddisfacente

$\rightarrow r_i \approx R - \mathbf{d}_i \cdot \hat{\mathbf{e}}_R$ approssimazione migliore

$$\rightarrow \frac{1}{r_i} \approx \frac{1}{R - \mathbf{d}_i \cdot \hat{\mathbf{e}}_R} = \frac{1}{R} \frac{1}{1 - \frac{\mathbf{d}_i \cdot \hat{\mathbf{e}}_R}{R}} \approx \frac{1}{R} \left(1 + \frac{\mathbf{d}_i \cdot \hat{\mathbf{e}}_R}{R} \right)$$

$$\rightarrow \phi(P) \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{R} \left(1 + \frac{\mathbf{d}_i \cdot \hat{\mathbf{e}}_R}{R} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Q}{R} + \sum_i \frac{q_i \mathbf{d}_i \cdot \hat{\mathbf{e}}_R}{R^2} \right)$$

$$\rightarrow \phi(P) \approx \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Q}{R} + \frac{\hat{\mathbf{e}}_R \cdot \sum_i \mathbf{p}_i}{R^2} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Q}{R} + \frac{\hat{\mathbf{e}}_R \cdot \mathbf{p}}{R^2} \right)$$

Generalizzazione a distribuzioni continue immediata

Definizione di mom. di dipolo elettrico di una distribuzione di carica:
dipende da scelta origine

Indipendente se $Q = 0$:

Con nuova origine O'

$$\mathbf{p}' = \sum_i q_i \mathbf{d}_i' = \sum_i q_i \mathbf{d}_i + OO'Q = \mathbf{p} + OO'Q = \mathbf{p} \text{ se } Q = 0$$

Separando i contributi $+vi$ da quelli $-vi$:

$$\mathbf{p} = \sum_i q_i \mathbf{d}_i = \sum_i q_i^+ \mathbf{d}_i - \sum_i |q_i^-| \mathbf{d}_i$$

Centri carica $+va$ e $-va$:

$$\mathbf{d}^+ = \frac{\sum_i q_i^+ \mathbf{d}_i}{\sum_i q_i^+}, \mathbf{d}^- = \frac{\sum_i |q_i^-| \mathbf{d}_i}{\sum_i |q_i^-|}$$

Per un sistema neutro:

$$\sum_i q_i^+ = \sum_i |q_i^-| = Q$$

$\rightarrow \mathbf{p} = Q(\mathbf{d}^+ - \mathbf{d}^-) = Q\delta$, interpretazione mom. di dipolo totale