

Esercizi di fisica II

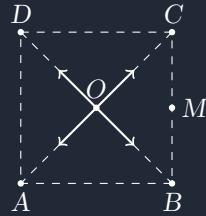
Tommaso Miliani

24-02-26

1 Esercizi elettrostatica

Esempio 1.1 (Esercizio 1 del compito dell'8/01/2007).

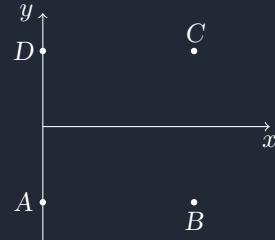
Quattro cariche che formano un quadrato di lato $L = 0.12 \text{ m}$, le cui cariche sono $Q = 10^{-9} \text{ Coulomb}$. Calcolare il campo elettrico elettrico nel punto O e nel punto M .



Il campo elettrico nel punto O è ovviamente zero in quanto c'è una simmetria intrinseca del sistema, infatti i campi

$$E_A = -E_C \quad E_B = -E_D \quad E_A = E_B = E_C = E_D \implies E(O) = 0$$

Adesso, nel punto M il campo può essere schematizzato secondo il seguente sistema di riferimento:



Così si ottengono i seguenti vettori posizione

$$\vec{r}_A = \begin{pmatrix} 0 \\ -\frac{L}{2} \end{pmatrix} \quad \vec{r}_B = \begin{pmatrix} L \\ -\frac{L}{2} \end{pmatrix} \quad \vec{r}_C = \begin{pmatrix} L \\ \frac{L}{2} \end{pmatrix} \quad \vec{r}_D = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{L}{2} \end{pmatrix} \quad \vec{r}_M = \begin{pmatrix} L \\ 0 \end{pmatrix}$$

Dunque il vettore posizione in M è solo lungo l'asse x per costruzione. Utilizzando il principio di sovrapposizione, si può determinare il campo elettrico nel punto M :

$$\vec{E}(r_M) = E_A(r_A) + E_B(r_B) + E_C(r_C) + E_D(r_D)$$

Si trova

$$\vec{E}_A = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r}_A - \vec{r}_M|^2} \frac{\vec{r}_M - \vec{r}_A}{|\vec{r}_M - \vec{r}_A|} \quad \vec{r}_M - \vec{r}_A = L\hat{x} + \frac{L}{2}\hat{y}$$

Ottenendo

$$\vec{E}_A = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\left(L\sqrt{\frac{5}{4}}\right)^3} \left(L\hat{x} + \frac{L}{2}\hat{y} \right)$$

Si calcola ora il campo \vec{E}_B :

$$\vec{E}_B = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r}_B - \vec{r}_M|^2} \frac{\vec{r}_M - \vec{r}_B}{|\vec{r}_M - \vec{r}_B|} \quad \vec{r}_M - \vec{r}_B = \frac{L}{2}\hat{y}$$

Dunque

$$\vec{E}_B = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\left(\frac{L}{2}\right)^3}$$

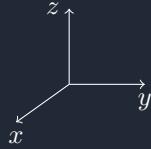
Manca solamente i due campi elettrici in D e C , data la simmetria del problema, le componenti lungo l'asse y saranno uguali in modulo ma con il segno contrario:

$$\vec{E}_C = -\vec{E}_B \quad \vec{E}_D = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{\left(L\sqrt{\frac{5}{4}}\right)^3} \left(L\hat{x} - \frac{L}{2}\hat{y} \right)$$

Dunque il campo totale nel punto M sarà data dalla seguente espressione

$$\vec{E}_M = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{\left(L\sqrt{\frac{5}{4}}\right)^3} (L\hat{x})$$

Prendendo un volume qualsiasi, è possibile applicare il principio di sovrapposizione su una distribuzione di carica continua:



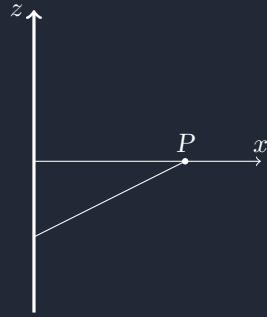
Dunque, per una qualsiasi carica $dq = \rho(r')dx$, dove ρ è la densità di carica del volume. In generale il campo elettrico sarà uguale a

$$\vec{E} = \int_{r'} \frac{dq(r')}{\left|\vec{r} - \vec{r}'\right|^3} (\vec{r} - \vec{r}') \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

Dove \vec{r} è un generico punto nello spazio nel quale si vuole determinare il campo elettrico, mentre \vec{r}' è il vettore posizione dell'infinitesimo di carica dq rispetto al sistema di riferimento considerato

Esempio 1.2.

Dato un filo infinito con distribuzione di carica lineare (e uniforme) ρ_l , si vuole determinare il campo elettrico in un punto generico dello spazio.



Per motivi di simmetria, il campo elettrico in ogni punto z è sempre uguale, inoltre, il problema è anche dotato di simmetria cilindrica secondo la quale non si perde la generalità del problema anche quando si ruota il filo. Si considera ora la generica carica alla posizione z nello spazio che genera un campo elettrico rispetto al punto di riferimento P giacente sull'asse x .

$$dq = \rho_l dz$$

Data R la distanza del punto P dal filo, si ottiene l'ipotenusa nel disegno come

$$|r| = \frac{R}{\cos\phi} \quad \phi : \quad z = R \tan\phi$$

Si può ora determinare il campo elettrico

$$\vec{E} = \begin{pmatrix} E_x \\ E_z \end{pmatrix} \quad E_x = |E| \cos \phi \quad E_z = |E| \sin \phi$$

Dove

$$|E| = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_l dz}{\left(\frac{R}{\cos \phi}\right)^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_l \cos^2 \phi dz}{R^2}$$

Dunque se si volesse determinare il campo lungo z si dovrebbe integrare lungo tutto il filo:

$$E_z^{TOT} = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\rho_l}{4\pi\epsilon_0} \frac{\cos^2 \phi(z)}{R^2} \sin \phi(z) dz = \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\rho_l}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{R} \sin \phi d\phi = 0$$

Per trovare la soluzione si esegue un cambio di variabile secondo la definizione di z :

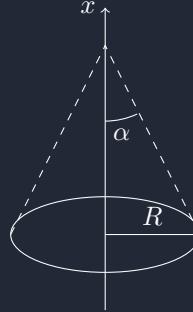
$$z = R \tan \phi \implies dz = \frac{R}{\cos^2 \phi} d\phi$$

Dunque il campo elettrico totale sul punto P generico sarà solamente lungo l'asse x :

$$E_x^{TOT} = \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{\rho_l}{4\pi\epsilon_0} \frac{\cos^3 \phi}{R^2} \frac{R}{r \cos^2 \phi} = \frac{\rho_l}{2\pi\epsilon_0 R}$$

Esempio 1.3 (Campo elettrico generata da una spira circolare).

Si determina il campo elettrico generato da una spira di raggio R



Dato che la spira ha una distribuzione lineare di carica ρ_l , si può osservare che il campo elettrico sarà distribuito solamente lungo l'asse x . A questo punto si può determinare il campo elettrico lungo x :

$$dE_x = \frac{\rho_l dl}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{x^2 + R^2} \cos \alpha$$

Dunque il campo elettrico totale lungo l'asse x sarà dato da

$$E_x^{TOT} = \int_{SPIRA} dE_x = \frac{\rho_l \cos \alpha}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + R^2)} \int_{SPIRA} dl = \frac{\rho_l \cos \alpha}{2\epsilon_0} \frac{R}{x^2 + R^2}$$

Per come è costruita la spira, il coseno dell'angolo

$$\cos \alpha = \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}}$$

Con questa sostituzione, ad una generica distanza x dal centro della spira, il campo elettrico è dato dalla seguente espressione:

$$E_x = \frac{\rho_l}{2\epsilon_0} \frac{xR}{(x^2 + R^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Se $x \gg R$ va come x^2 , avendo un massimo a $\frac{R}{\sqrt{2}}$ ed un minimo a $-\frac{R}{\sqrt{2}}$, con dipendenza lineare tra questi due punti. Inoltre, in zero, come ci si sarebbe aspettati, è zero.