Elettrostatica

Forza elettrica

$$ec{F} = K_e \cdot rac{q_1 \cdot q_2}{r^2} \cdot \hat{u_r} = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{q_1 \cdot q_2}{r^2} \cdot \hat{u_r}$$

Se q_1 e q_2 hanno lo stesso segno la forza ha segno positivo e i due corpi si respingono, altrimenti si attraggono

$$K_e = 9 \cdot 10^9 \, \mathrm{Nm}^2 \, / \, \mathrm{C}^2$$

La costante dielettrica $\varepsilon_0=8,854\cdot 10^{-12}\,\mathrm{C^2\,/\,Nm^2}\,$ descrive la resistenza del materiale al campo elettrico, in questo caso il vuoto

L'attrazione gravitazionale tra due particelle è insignificante rispetto a quella elettrica, alcuni numeri:

$$m_e = 9{,}1093\cdot 10^{-31}\,\mathrm{Kg}$$
 , $m_p = 1{,}6726\cdot 10^{-27}\,\mathrm{Kg}$, $q_p = -q_e = 1{,}6022~\mathrm{C}$

Campo elettrico

$$ec{E} = K_e \cdot rac{q}{r^2} \cdot \hat{u_r} = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{q}{r^2} \cdot \hat{u_r}$$

Esprime la potenzialità di forza elettrica in un punto, infatti $ec{E} \cdot q_2 = ec{F}$

Flusso elettrico

La superficie della sfera equivale a $S=4\pi r^2$

Il flusso elettrico è dato da

$$\Phi_E = E \cdot S = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{q}{r^2} \cdot 4\pi r^2 = rac{q}{arepsilon_0}$$

E vale su tutte le superfici chiuse indipendentemente dalla posizione della carica

Campo elettrico di un filo carico

Per un filo disposto sull'asse delle y da a a -a di carica Q rispetto ad un punto $P(x_0,0)$ Il filo ha una densità di carica

$$\lambda = \frac{Q}{2a}$$

per cui $dq = \lambda \cdot dy$

Ogni punto del filo $R(0,y_0)$ crea un campo elettrico $d\vec{E}$ verso P la cui componente verticale è compensata da $R'(0,-y_0)$, quella orizzontale è

$$dE_x = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{dq}{\left(\sqrt{y^2 + x_0^2}
ight)^2} \cdot \cos(heta) = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{\lambda \cdot dy}{y^2 + x_0^2} \cdot \cos(heta)$$

dove heta è l'angolo formato con l'orizzontale dal segmento \overrightarrow{RP} lungo ho

$$rac{x_0}{
ho} = \cos(heta) \implies
ho = rac{x_0}{\cos(heta)} = \sqrt{y^2 + x_0^2}$$

$$egin{aligned} y &= x_0 \cdot an(heta) \implies heta = rctan\left(rac{y}{x_0}
ight) \ dy &= rac{x_0}{\cos^2(heta)} d heta \end{aligned}$$

Quindi il campo elettrico è l'integrale

$$\begin{split} E_x &= \int_{-a}^a dE_x = \int_{-a}^a \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{\lambda \cdot dy}{y^2 + x_0^2} \cdot \cos(\theta) \\ &= \int_{-\theta_0}^{\theta_0} \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \cdot \frac{\lambda \cdot x_0}{\cos^2(\theta)} \cdot d\theta \cdot \left(\frac{\cos(\theta)}{x_0}\right)^2 \cdot \cos(\theta) \\ &= \frac{\lambda}{4\pi\varepsilon_0 x_0} \cdot [\sin(\theta)]_{-\theta_0}^{\theta_0} = E \end{split}$$

Per un filo infinito:

$$E_{\infty}=rac{\lambda}{2\piarepsilon_{0}x_{0}}$$

Utilizzando il flusso per il campo elettrico di un filo carico infinito:

Prendendo un cilindro di altezza h e raggio x_0 , la carica elettrica del filo contenuto è $Q=\lambda\cdot h$ Il flusso si può ricavare sia moltiplicando il campo elettrico per la superficie con cui interagisce in modo ortogonale sia attraverso la definizione

$$\Phi_E = E \cdot 2\pi x_0 h = rac{\lambda \cdot h}{arepsilon_0}$$

Quindi

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0 x_0}$$

Campo elettrico di un disco carico

Si utilizzano le coordinate polari per semplicità Se il raggio è R la densità di carica è

$$\sigma = \frac{Q}{S} = \frac{Q}{\pi R^2}$$

Si divide il disco in superfici infinitesimali di area $dS = dr \cdot r \cdot d\theta$, come se fosse l'area di un rettangolo Infatti

$$egin{split} S &= \int_0^R \int_0^{2\pi} r \, d heta \, dr = \int_0^R r \int_0^{2\pi} d heta \, dr = \int_0^R r \cdot [heta]_0^{2\pi} \, dr = \int_0^R 2\pi r \, dr \ &= 2\pi \cdot \left[rac{r^2}{2}
ight]_0^R = \pi R^2 \end{split}$$

Centrando il disco nell'origine, sul piano x=0, α è l'angolo formato rispetto all'asse x da segmento che congiunge $R(0,r\cos(\theta),r\sin(\theta))$ a $P(x_0,0,0)$

$$\cos(lpha) = rac{x_0}{\sqrt{r^2 + x_0^2}}$$

$$dE_x = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{\sigma \cdot d heta \cdot r \cdot dr}{\left(\sqrt{r^2 + x_0^2}
ight)^2} \cdot \cos(lpha) = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{\sigma \cdot d heta \cdot r \cdot dr}{(r^2 + x_0^2)^{3/2}} \cdot x_0$$

$$egin{aligned} E_x &= \int_0^R \int_0^{2\pi} dE_x = rac{\sigma \cdot x_0}{4\pi arepsilon_0} \int_0^{2\pi} d heta \int_0^R rac{r}{(r^2 + x_0^2)^{3/2}} \, dr = rac{\sigma \cdot x_0}{4\pi arepsilon_0} \cdot 2\pi \int_0^R rac{r}{(r^2 + x_0^2)^{3/2}} \, dr \ &= rac{\sigma \cdot x_0}{2arepsilon_0} \cdot \left[-rac{1}{\sqrt{r^2 + x_0^2}}
ight]_0^R = rac{\sigma \cdot x_0}{2arepsilon_0} \cdot \left(rac{1}{x_0} - rac{1}{\sqrt{R^2 + x_0^2}}
ight) = E \end{aligned}$$

Per una superficie infinita

$$E_{\infty} = rac{\sigma \cdot x_0}{2arepsilon_0} \cdot rac{1}{x_0} = rac{\sigma}{2arepsilon_0}$$

Utilizzando il flusso per il campo elettrico di una superficie infinita:

Prendendo un cilindro di altezza 2h, che interseca ortogonalmente il piano x=0 ad altezza h, il cui asse passa per $P(x_0,0,0)$ e $P'(-x_0,0,0)$

$$\Phi_E = E \cdot 2S = rac{Q}{arepsilon_0} = rac{\sigma \cdot S}{arepsilon_0}$$

Quindi

$$E = \frac{\sigma \cdot S}{arepsilon_0} \cdot \frac{1}{2S} = \frac{\sigma}{2arepsilon_0}$$

Campo elettrico di una sfera carica

Per una sfera di raggio R rispetto ad una particella a distanza r dal centro della sfera Se $r \geq R$

$$\Phi_E = E \cdot S = E \cdot 4 \pi r^2 = rac{Q}{arepsilon_0}$$

$$E=rac{Q}{4\piarepsilon_0 r^2}$$

Altrimenti

$$\rho = \frac{Q}{V} = \frac{Q}{\frac{4}{3}\pi R^3}$$

$$Q'=
ho\cdotrac{4}{3}\pi r^3=rac{Q\cdot r^3}{R^3}$$

$$E' = rac{Q'}{4\piarepsilon_0 r^2} = rac{Q\cdot r}{4\piarepsilon_0 \cdot R^3}$$