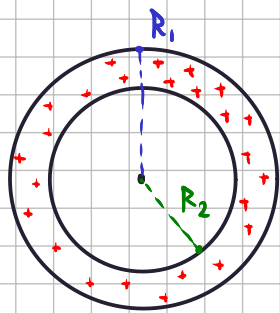
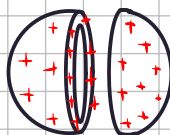


[2] Nel vuoto, una sfera di raggio R_1 ha una cavità centrale di raggio R_2 ($R_2 < R_1$). Una carica q è uniformemente distribuita nella regione di spazio compresa tra R_1 e R_2 . Determinare il campo elettrico in funzione della distanza r dal centro della sfera.



Uso la legge di Gauss per calcolare E a dist. r dal centro.

Denoto S_r la superficie sferica di raggio r .

Se $r < R_2$, $\oint_{S_r} \vec{E} d\vec{s} = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \text{carica interna}$, ma non ci sono cariche interne a R_2 , quindi $\oint_{S_r} \vec{E} d\vec{s} = 0 \Rightarrow E = 0$ se $r < R_2$.

Se $r > R_1$, la carica interna a S_r è tutta q , quindi $\oint_{S_r} \vec{E} d\vec{s} = \frac{q}{\epsilon_0}$

Bisogna calcolare $\oint_{S_r} \vec{E} d\vec{s}$, ma in ogni punto della superficie \vec{E} è normale a $d\vec{s} \Rightarrow \oint_{S_r} E d\vec{s} = 4\pi r^2 E$ allora $4\pi r^2 E = \frac{q}{\epsilon_0} \Rightarrow E(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q}{r^2}$

Voglio ora, per $R_2 \leq r \leq R_1$, calcolare il volume in cui è contenuta la carica.

$q_{\text{int}} = \iiint_{\tau_s} dq = \lambda \iiint_{\tau_s} d\tau$ si cambia variabile di integrazione

considerando la sfera infinitesima $ds = 4\pi r^2 dr$. $q_{\text{int}}(S_r) = \lambda \int_{R_2}^r 4\pi x^2 dx = \lambda \frac{4\pi}{\epsilon_0} \left[\frac{r^3}{3} - \frac{R_2^3}{3} \right]$

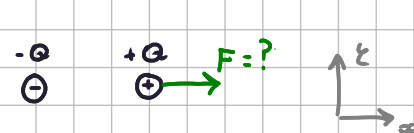
Quindi $\oint_{S_r} \vec{E} d\vec{s} = \lambda \frac{4\pi}{\epsilon_0} \cdot \frac{r^3 - R_2^3}{3} \Rightarrow E 4\pi r^2 = \lambda \frac{4\pi}{\epsilon_0} \cdot \frac{r^3 - R_2^3}{3} \Rightarrow E = \frac{r^3 - R_2^3}{3r^2 \epsilon_0} \cdot \lambda$

Voglio esplicitare λ . $\forall \lambda = q \Rightarrow \lambda = \frac{1}{V} \cdot q$ $V = \int_{R_2}^{R_1} 4\pi x^2 dx = 4\pi \left[\frac{R_1^3}{3} - \frac{R_2^3}{3} \right]$

$\Rightarrow \lambda = \frac{q}{4\pi \left[\frac{R_1^3}{3} - \frac{R_2^3}{3} \right]} \Rightarrow E = \frac{r^3 - R_2^3}{3r^2 \epsilon_0} \cdot \frac{q}{4\pi \left[\frac{R_1^3}{3} - \frac{R_2^3}{3} \right]} = \frac{q}{r^2 \epsilon_0} \cdot \frac{r^3 - R_2^3}{R_1^3 - R_2^3}$

[3] A distanza a da una distribuzione lineare uniforme infinitamente estesa di carica elettrica avente densità λ , è posta una carica puntiforme $-Q$. Si chiede la forza che si esercita su una carica puntiforme $+Q$ posta a distanza $2a$ dal filo, sulla direzione radiale uscente dal filo e passante per la carica $-Q$. ($a = 1 \text{ cm}$, $\lambda = +10 \text{ nC/m}$, $Q = 1 \text{ nC}$)

La situazione è illustrata in figura



Calcolo la forza esercitata dal filo: $E \cos \theta = E_x(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\lambda}{r^2} d\ell \cos \theta$ sia θ l'angolo

fra \hat{r} e l'asse x $\Rightarrow r \cos \theta = x \Rightarrow r^2 = \frac{x^2}{\cos^2 \theta}$ inoltre $\frac{\ell}{x} = \tan \theta$ quindi

$d\ell = x d(\tan \theta) = \frac{x}{\cos^2 \theta} d\theta \Rightarrow E_x = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\theta_0}^{+\theta_0} \frac{\cos^2 \theta}{x^2} \cdot \frac{x}{\cos^2 \theta} d\theta \cos \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} \cos \theta d\theta =$

$= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 x} 2 \sin\left(\frac{\pi}{2}\right) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 x} \Rightarrow F = q \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 2a} = \frac{10}{4\pi\epsilon_0 \cdot 0.01} = \frac{250}{\pi\epsilon_0} \text{ nN} \Rightarrow F_{\text{tot}} = F + \frac{-2q}{4\pi\epsilon_0 a}$

$= \frac{250}{\pi\epsilon_0} - \frac{50}{\pi\epsilon_0} = \frac{200}{\pi\epsilon_0} \text{ nN}$