

1. Esercizi di Elettrostatica

<http://campus.cib.unibo.it/2488/>

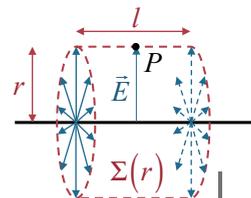
March 23, 2011

- Un **filo rettilineo indefinito**, costituito di materiale isolante, è elettrizzato uniformemente con densità lineare di carica $\lambda = 8.85 \times 10^{-10}$ C/m.
- Quanto vale il **campo elettrico** in un punto P distante $r = 0.5$ m dal filo?

Esercizio 1 (II)

- Consideriamo la superficie Σ di un cilindro avente sul filo il proprio asse, di raggio r e altezza l , e applichiamo a essa la **legge di Gauss**.
- Data la **simmetria** del problema, il **campo elettrico** deve avere **direzione radiale** rispetto al filo e **norma dipendente** soltanto dalla **distanza dal filo**.
- Sulle due **basi** del cilindro il **flusso** del campo elettrico deve perciò essere **nullo**.
- Sulla **superficie laterale** del cilindro il campo elettrico deve avere **norma costante**, e dunque il flusso vale:

$$\begin{aligned} \phi_{\Sigma}(\vec{E}) &= \iint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \iint_{\Sigma} E \hat{n} \cdot \hat{n} \, dS = \iint_{\Sigma} E \, dS = \\ &= E \iint_{\Sigma} dS = E \Sigma = E 2\pi r l \end{aligned}$$



Esercizio 1 (III)

- La **carica elettrica totale** contenuta nella superficie Σ è la carica elettrica del tratto di filo che si trova dentro il cilindro:

$$Q = l\lambda$$

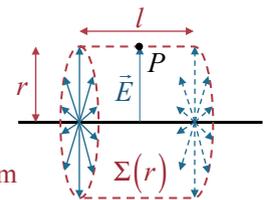
- Per la legge di Gauss si ha:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \iint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$E 2\pi r l = \frac{l\lambda}{\epsilon_0}$$

$$E(r) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda}{r}$$

$$E(0.5\text{m}) = \frac{1}{2 \times 3.14 \times 8.85 \times 10^{-12}} \frac{8.85 \times 10^{-10}}{0.5} = 31.8 \text{ V/m}$$





Esercizio 2

- Un **piano indefinito**, costituito di materiale isolante, è uniformemente elettrizzato, con densità superficiale di carica $\sigma = 4.43 \times 10^{-6} \text{ C/m}^2$.
- Quanto vale il **campo elettrico** sui due lati del piano?



Esercizio 2 (II)

- Il **flusso totale** (attraverso la superficie totale del cilindro) vale perciò:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = 2E\pi r^2$$

- La **carica contenuta nel cilindro** è quella della porzione di piano (cerchio) intercettato dal cilindro:

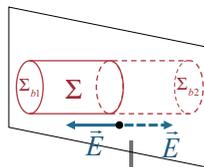
$$Q = \sigma\pi r^2$$

- Si ha perciò, per la legge di Gauss:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \frac{Q}{\epsilon_0} \Rightarrow 2E\pi r^2 = \frac{\sigma\pi r^2}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

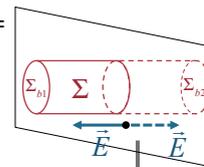
$$E = \frac{4.43 \times 10^{-6}}{2 \times 8.85 \times 10^{-12}} = 0.25 \times 10^6 \text{ V/m}$$



Esercizio 2 (II)

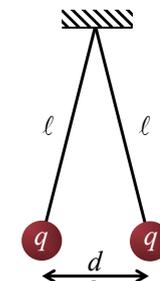
- Per ragioni di **simmetria**, il **campo elettrico** deve sempre essere **perpendicolare al piano**.
- Consideriamo la superficie Σ di un cilindro, con l'asse perpendicolare al piano, che interseca il piano stesso e applichiamo a esso la **legge di Gauss**.
- Il **flusso** del campo elettrico attraverso la superficie **laterale** del cilindro è **nullo** in quanto il vettore campo elettrico è sempre parallelo alla superficie laterale.
- Su ciascuna delle due **basi** il **flusso** del campo elettrico è dato da:

$$\begin{aligned} \phi_{\Sigma_{b1}}(\vec{E}) &= \phi_{\Sigma_{b2}}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma_b} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \oiint_{\Sigma_b} E \hat{n} \cdot \hat{n} \, dS = \oiint_{\Sigma_b} E \, dS = \\ &= E \oiint_{\Sigma_b} dS = E \Sigma_b = E \pi r^2 \end{aligned}$$



Esercizio 3

- **Due sferette uguali**, di massa $m = 10 \text{ g}$ e carica q incognita, sono **appese con due fili isolanti** di lunghezza $\ell = 100 \text{ cm}$ allo stesso punto del soffitto.
- Le sferette **si dispongono a una distanza di 5 cm** l'una dall'altra.
- Determinare la **carica q**.



Esercizio 3 (II)

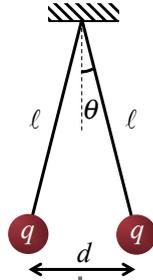
- Detta T la tensione del filo, F_e la forza elettrostatica agente su una sferetta e mg la forza peso di una sferetta, per la **prima equazione cardinale della statica** si ha:

$$\vec{T} + \vec{F}_e + m\vec{g} = \vec{0}$$

- Questa **equazione vettoriale** corrisponde alle **2 equazioni scalari** (componenti orizzontale e verticale)

$$\begin{cases} \hat{i} & \left\{ \begin{array}{l} -T \sin \theta + F_e = 0 \\ T \cos \theta - mg = 0 \end{array} \right. \Rightarrow \begin{cases} F_e = T \sin \theta \\ mg = T \cos \theta \end{cases} \Rightarrow \frac{F_e}{mg} = \tan \theta \end{cases}$$

$$\tan \theta = \frac{F_e}{mg} = \frac{4\pi\epsilon_0 d^2}{mg} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{mgd^2}$$



Esercizio 3 (III)

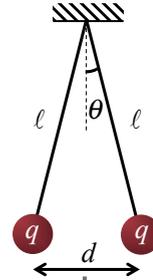
- D'altro canto abbiamo, **geometricamente**:

$$\tan \theta = \frac{\frac{d}{2}}{\sqrt{\ell^2 - \frac{d^2}{4}}} = \frac{d}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}}$$

- **Combinando** i due risultati si ottiene:

$$\left. \begin{array}{l} \tan \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{mgd^2} \\ \tan \theta = \frac{d}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}} \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{d}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{mgd^2}$$

$$q^2 = 4\pi\epsilon_0 mgd^2 \frac{d}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}} = 4\pi\epsilon_0 \frac{mgd^3}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}}$$



Esercizio 3 (IV)

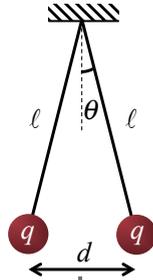
- Da cui:

$$q^2 = 4\pi\epsilon_0 \frac{mgd^3}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}}$$

$$q = \sqrt{4\pi\epsilon_0 \frac{mgd^3}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}}}$$

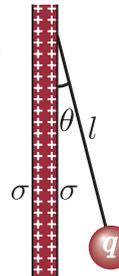
- Sostituendo i valori numerici:

$$\begin{aligned} q &= \sqrt{4\pi\epsilon_0 \frac{mgd^3}{\sqrt{4\ell^2 - d^2}}} = \sqrt{\frac{1}{8.99 \times 10^9} \frac{0.01 \times 9.81 \times 0.05^3}{\sqrt{4 \times 1^2 - 0.05^2}}} = \\ &= \sqrt{\frac{1}{8.99 \times 10^9} \frac{1.226 \times 10^{-5}}{\sqrt{3.998}}} = \sqrt{\frac{1}{8.99 \times 10^9} \frac{1.226 \times 10^{-5}}{1.999}} = \\ &= \sqrt{6.823 \times 10^{-16}} = 2.61 \times 10^{-8} \text{ C} = \mathbf{26.1 \text{ nC}} \end{aligned}$$



Esercizio 4

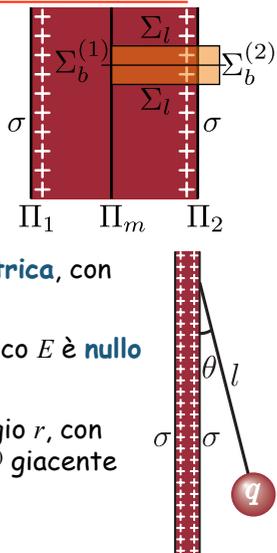
- Una **sferetta** di massa $m = 1 \text{ mg}$ possiede una **carica elettrica** $q = 10 \text{ nC}$.
- Essa è **appesa a un filo isolante** attaccato, all'altra estremità, a **una lastra piana verticale isolante, uniformemente elettrizzata in superficie** su entrambe le facce, con densità superficiale di carica σ .
- Il filo forma un **angolo** $\theta = 30^\circ$ con il piano.
- Determinare la **densità superficiale di carica** σ della lastra.





Esercizio 4 (II)

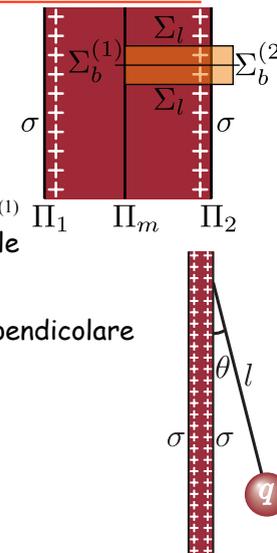
- Determiniamo innanzitutto il **campo elettrico** prodotto da una **lastra piana isolante uniformemente elettrizzata** in superficie su **entrambe le facce**, con densità superficiale di carica σ .
- Poiché la lastra è elettrizzata soltanto sulle due superfici Π_1 e Π_2 (non all'interno), sarà presente su tali superfici uno **strato sottile di carica elettrica**, con **densità superficiale** σ .
- Sul **piano mediano** Π_m della lastra il campo elettrico E è **nullo** per simmetria.
- Consideriamo ora una **superficie cilindrica**, di raggio r , con **asse perpendicolare** alla lastra, avente la base $\Sigma_b^{(1)}$ giacente sul piano Π_m e la base $\Sigma_b^{(2)}$ esterna alla lastra.



Esercizio 4 (III)

- Il **flusso** del **campo elettrico** E attraverso la **superficie laterale** Σ_l del cilindro è **nulla**, in quanto le linee del campo sono parallele alla superficie Σ_l e pertanto non la intersecano.
- Il **flusso** del campo elettrico E attraverso la **base** $\Sigma_b^{(1)}$ del cilindro è **nullo** in quanto la base $\Sigma_b^{(1)}$ si trova sul piano mediano Π_m della lastra, sul quale il campo elettrico E è nullo.
- Sulla **base** $\Sigma_b^{(2)}$ il campo elettrico E è invece perpendicolare alla superficie, per cui il suo **flusso** vale:

$$\phi_{\Sigma_b^{(2)}}(\vec{E}) = \iint_{\Sigma_b^{(2)}} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = E \Sigma_b^{(2)} = E \pi r^2$$



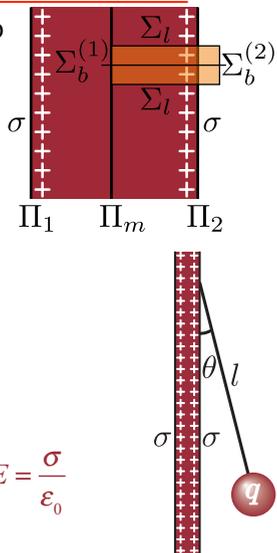
Esercizio 4 (IV)

- Il **flusso totale** del **campo elettrico** E attraverso la **superficie totale** Σ del cilindro è quindi:
- $$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \phi_{\Sigma_l}(\vec{E}) + \phi_{\Sigma_b^{(1)}}(\vec{E}) + \phi_{\Sigma_b^{(2)}}(\vec{E}) = E \pi r^2$$
- La **carica elettrica** contenuta nel volume $V(\Sigma)$, delimitato dalla superficie chiusa cilindrica Σ è quella della **porzione del piano** Π_2 **intercettato dal cilindro**:

$$Q = \pi r^2 \sigma$$

- Si ha perciò, per la **legge di Gauss**:

$$\iint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_{V(\Sigma)} \rho dV \Rightarrow E \pi r^2 = \frac{\pi r^2 \sigma}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$$



Esercizio 4 (V)

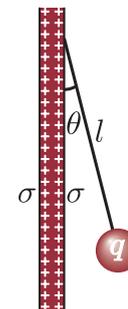
- Detta T la tensione del filo, F_e la forza elettrostatica agente sulla sferetta e mg la forza peso della sferetta, per la **prima equazione cardinale della statica** si ha:

$$\vec{T} + \vec{F}_e + m\vec{g} = \vec{0}$$

- Questa **equazione vettoriale** corrisponde alle **2 equazioni scalari** (componenti orizzontale e verticale)

$$\hat{i} \begin{cases} -T \sin \theta + F_e = 0 \\ T \cos \theta - mg = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} F_e = T \sin \theta \\ mg = T \cos \theta \end{cases} \Rightarrow \frac{F_e}{mg} = \tan \theta$$

$$\tan \theta = \frac{F_e}{mg} = \frac{qE}{mg} = \frac{q \frac{\sigma}{\epsilon_0}}{mg} = \frac{q \sigma}{mg \epsilon_0}$$



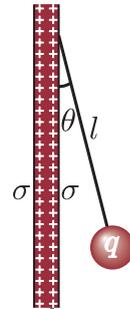
$$\tan \theta = \frac{q \sigma}{mg \epsilon_0}$$

- Avremo dunque:

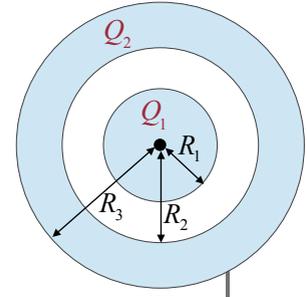
$$\sigma = \frac{mg \epsilon_0}{q} \tan \theta$$

- Sostituendo i valori numerici:

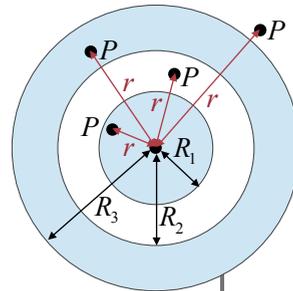
$$\begin{aligned} \sigma &= \frac{mg \epsilon_0}{q} \tan \theta = \frac{10^{-6} \times 9.81 \times 8.85 \times 10^{-12}}{10 \times 10^{-9}} \tan 30^\circ = \\ &= \frac{10^{-6} \times 9.81 \times 8.85 \times 10^{-12}}{10 \times 10^{-9}} 0.577 = 5 \times 10^{-9} \text{ C/m}^2 = \\ &= 5 \text{ nC/m}^2 \end{aligned}$$



- Una **sfera isolante, uniformemente carica**, di raggio $R_1 = 1 \text{ cm}$ e carica $Q_1 = 1 \text{ nC}$, viene posta entro un **guscio sferico concentrico**, anch'esso **uniformemente carico**, di raggio interno $R_2 = 2 \text{ cm}$, raggio esterno $R_3 = 3 \text{ cm}$ e carica $Q_2 = -2 \text{ nC}$.
- Calcolare la **componente radiale E_r del campo elettrico** (presa positiva se centrifuga e negativa se centripeta) alla distanza $r = 4\zeta R_1/1000$ dal centro delle 2 sfere.

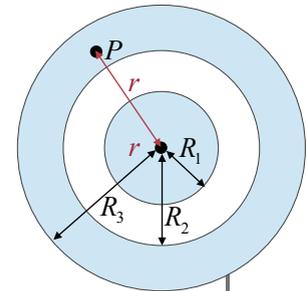


- La **forma algebrica della soluzione dell'esercizio dipende dal valore di r** (dunque anche di ζ).
- A seconda del valore di r (dunque di ζ) il punto P può trovarsi:
 1. Entro la sfera centrale;
 2. Nell'intercapedine tra sfera e guscio sferico;
 3. Entro il guscio sferico;
 4. All'esterno del guscio sferico.
- Nei 4 casi l'espressione algebrica del campo elettrico è diversa.



- La distribuzione di **carica ha simmetria sferica**:
 - La densità di carica, in coordinate sferiche, dipende **soltanto** dalla **coordinata r** :
 - Non dagli angoli θ (colatitudine) e φ (longitudine).
- Anche il **campo elettrico** deve avere **simmetria sferica**:
 - In coordinate sferiche, \vec{E} **deve dipendere soltanto dalla coordinata r** :
 - Non dagli angoli θ (colatitudine) e φ (longitudine).

$$\begin{aligned} \vec{E} &= \vec{E}(r) \\ \frac{\partial \vec{E}}{\partial \theta} &= \vec{0} \\ \frac{\partial \vec{E}}{\partial \varphi} &= \vec{0} \end{aligned}$$





Esercizio 5 (IV)

Il campo elettrico, in linea di principio, potrebbe avere:

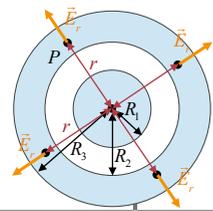
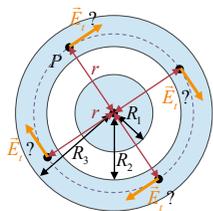
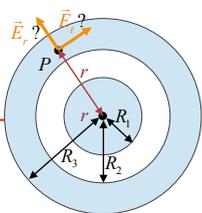
- Un componente **radiale** $E_r(r)$;
- Un componente **tangente** $E_t(r)$.

Tuttavia, **se avesse** un componente **tangente**, data la simmetria sferica, esso dovrebbe avere lo **stesso orientamento** su di un'intera **circonferenza** di centro O :

- Se così fosse la **circuizione** di E sarebbe **non-nulla**;
- Ipotesi **impossibile**, essendo E **conservativo**.

Il **campo elettrico** può avere **soltanto componente radiale**:

$$\vec{E}(r) = \vec{E}_r(r) = E_r(r) \hat{n}$$



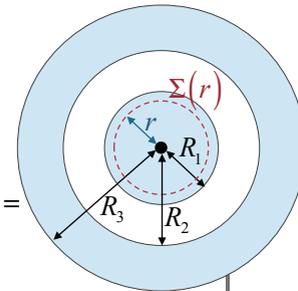
Esercizio 5 (V)

- Consideriamo innanzitutto il caso in cui $r \leq R_1$.
- Per calcolare il campo utilizziamo la **superficie sferica** $\Sigma(r)$, concentrica con le altre superfici e di raggio r , e applichiamo a essa la **legge di Gauss**:

$$\underbrace{\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS}_{\phi_{\Sigma}(\vec{E})} = \frac{1}{\epsilon_0} \underbrace{\iiint_{V(\Sigma)} \rho dV}_{q(r)}$$

- Il **flusso del campo elettrico** attraverso la superficie **chiusa** $\Sigma(r)$ si può scrivere come:

$$\begin{aligned} \phi_{\Sigma(r)}(\vec{E}) &= \oiint_{\Sigma(r)} \vec{E}(r) \cdot \hat{n} dS = \oiint_{\Sigma(r)} E_r(r) \hat{n} \cdot \hat{n} dS = \\ &= \oiint_{\Sigma(r)} E_r(r) dS = E_r(r) \oiint_{\Sigma(r)} dS = E_r(r) \Sigma(r) = \\ &= E_r(r) 4\pi r^2 \end{aligned}$$



Esercizio 5 (VI)

La **carica** contenuta nel **volume racchiuso** dalla superficie chiusa $\Sigma(r)$, essendo la sfera interna **uniformemente carica**, è:

$$q(r) = \iiint_{V(\Sigma(r))} \rho dV = \rho_1 \iiint_{V(\Sigma(r))} dV = \rho_1 \frac{4}{3} \pi r^3 = \frac{Q_1}{\frac{4}{3} \pi R_1^3} \frac{4}{3} \pi r^3 = \frac{r^3}{R_1^3} Q_1$$

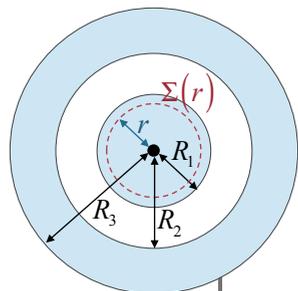
Per la **legge di Gauss** si ha:

$$\underbrace{\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS}_{\phi_{\Sigma}(\vec{E})} = \frac{1}{\epsilon_0} \underbrace{\iiint_{V(\Sigma)} \rho dV}_{q(r)}$$

$$\left\{ \begin{aligned} \oiint_{\Sigma(r)} \vec{E}_r(r) \cdot \hat{n} dS &= E_r(r) 4\pi r^2 \\ \iiint_{V(\Sigma(r))} \rho dV &= \frac{r^3}{R_1^3} Q_1 \end{aligned} \right.$$

$$E_r(r) 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} \left(\frac{r^3}{R_1^3} Q_1 \right)$$

$$E_r(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{R_1^3} r \quad (r \leq R_1)$$



Esercizio 5 (VII)

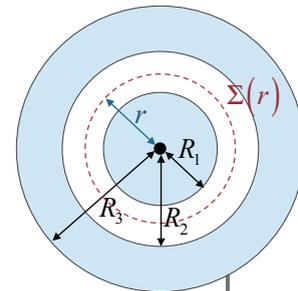
- Consideriamo ora il caso in cui $R_1 \leq r \leq R_2$.
 - La **carica** contenuta nella superficie $\Sigma(r)$ è, in questo caso:
- $$q(r) = \iiint_{V(\Sigma(r))} \rho dV = Q_1$$
- Il **flusso del campo elettrico** attraverso la superficie $\Sigma(r)$, si può perciò scrivere, come nel caso precedente:

$$\phi_{\Sigma(r)}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma(r)} \vec{E}(r) \cdot \hat{n} dS = E_r(r) 4\pi r^2$$

Per la **legge di Gauss** si ha:

$$\underbrace{\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS}_{\phi_{\Sigma}(\vec{E})} = \frac{1}{\epsilon_0} \underbrace{\iiint_{V(\Sigma)} \rho dV}_{q(r)} \Rightarrow E_r(r) 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} Q_1$$

$$E_r(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{r^2} \quad (R_1 \leq r \leq R_2)$$



Esercizio 5 (VIII)

- Consideriamo poi il caso in cui $R_2 \leq r \leq R_3$.
- La carica contenuta nella superficie $\Sigma(r)$ è, in questo caso:

$$q(r) = \iiint_{V(\Sigma(r))} \rho \, dV = Q_1 + \frac{r^3 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} Q_2$$

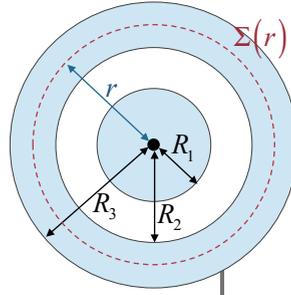
$$\phi_{\Sigma(r)}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma(r)} \vec{E}(r) \cdot \hat{n} \, dS = E_r(r) 4\pi r^2$$

- Per la **legge di Gauss** si ha:

$$\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_{V(\Sigma)} \rho \, dV$$

$$E_r(r) 4\pi r^2 = \frac{Q_1}{\epsilon_0} + \frac{r^3 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} \frac{Q_2}{\epsilon_0}$$

$$E_r(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(Q_1 + \frac{r^3 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} Q_2 \right) \frac{1}{r^2} \quad (R_2 \leq r \leq R_3)$$



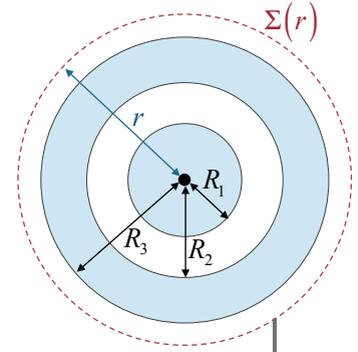
Esercizio 5 (IX)

- Infine consideriamo il caso in cui $r \leq R_3$.
 - La carica contenuta nella superficie $\Sigma(r)$ è:
- $$q(r) = \iiint_{V(\Sigma(r))} \rho \, dV = Q_1 + Q_2$$
- Il flusso del campo elettrico attraverso la superficie $\Sigma(r)$, è sempre:
- $$\phi_{\Sigma(r)}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma(r)} \vec{E}(r) \cdot \hat{n} \, dS = E_r(r) 4\pi r^2$$
- Per la **legge di Gauss** si ha:

$$\oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_{V(\Sigma)} \rho \, dV$$

$$E_r(r) 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} (Q_1 + Q_2)$$

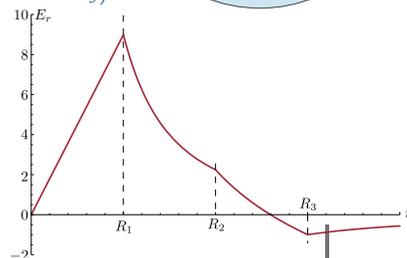
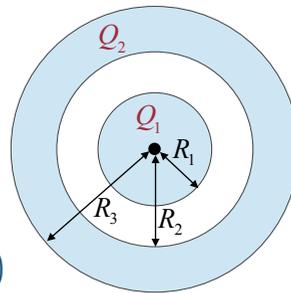
$$E_r(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1 + Q_2}{r^2} \quad (r \geq R_3)$$



Esercizio 5 (X)

- In sintesi:

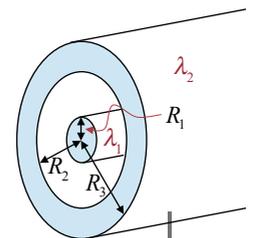
$$E_r(r) = \begin{cases} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{R_1^3} r & (r \leq R_1) \\ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{r^2} & (R_1 \leq r \leq R_2) \\ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(Q_1 + \frac{r^3 - R_2^3}{R_3^3 - R_2^3} Q_2 \right) \frac{1}{r^2} & (R_2 \leq r \leq R_3) \\ \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1 + Q_2}{r^2} & (r \geq R_3) \end{cases}$$



- La **forma algebrica della soluzione** dell'esercizio **dipende dal valore di r**.

Esercizio 6

- Un **filo isolante**, di lunghezza molto maggiore delle distanze radiali considerate, **uniformemente carico**, di raggio $R_1 = 1$ cm e densità lineare di carica $\lambda_1 = 0.1$ nC/m, viene posto entro una **guaina cilindrica isolante coassiale, uniformemente carica**, di raggio interno $R_2 = 2$ cm, raggio esterno $R_3 = 3$ cm e densità lineare di carica $\lambda_2 = 0.2$ nC/m.
- Calcolare la **norma del campo elettrico** alla distanza $r = 4\zeta R_1/1000$ dall'asse del sistema.



Esercizio 6 (II)

- La **forma algebrica della soluzione** dell'esercizio dipende dal valore di ξ .

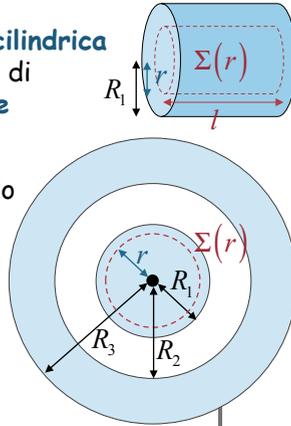
- Consideriamo innanzitutto il caso in cui $r < R_1$.

- Per calcolare il campo utilizziamo la **superficie cilindrica** $\Sigma(r)$, coassiale con il filo e con le altre superfici, di raggio r e altezza l , e applichiamo a essa la **legge di Gauss**.

- La carica contenuta nella superficie $\Sigma(r)$, essendo il **filo uniformemente carico**, è:

$$q(r, l) = \pi r^2 l \rho_1 = \pi r^2 l \frac{dq_1}{dV} = \pi r^2 l \frac{dq_1}{\pi R_1^2 dl} = \frac{r^2}{R_1^2} l \lambda_1$$

- Osserviamo che il campo elettrico ha sempre la **stessa direzione della normale \hat{n} alla superficie laterale di $\Sigma(r)$** .



Esercizio 6 (III)

- Osserviamo inoltre che la carica elettrica ha **simmetria cilindrica**, per cui anche la **norma del campo elettrico** deve avere simmetria cilindrica (cioè deve **dipendere soltanto da r**) per cui **sulla superficie laterale di $\Sigma(r)$** la norma del campo elettrico deve essere **costante**.

- Il **flusso del campo elettrico** attraverso la superficie $\Sigma(r)$, si può perciò scrivere come (il flusso è nullo attraverso le due basi):

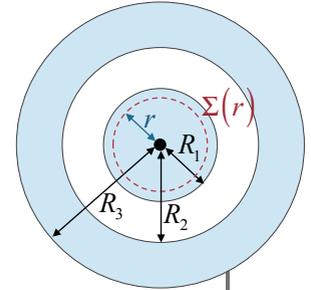
$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = E \Sigma = E 2\pi r l$$

- Per la legge di Gauss si ha:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{q(r, l)}{\epsilon_0}$$

$$E 2\pi r l = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{r^2}{R_1^2} l \lambda_1$$

$$E(r) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \lambda_1 \frac{r}{R_1^2} \quad (r < R_1)$$



Esercizio 6 (IV)

- Consideriamo ora il caso in cui $R_1 < r < R_2$.

- La carica contenuta nella superficie $\Sigma(r)$ è:

$$q(r, l) = \pi R_1^2 l \rho_1 = \pi R_1^2 l \frac{\lambda_1}{\pi R_1^2} = l \lambda_1$$

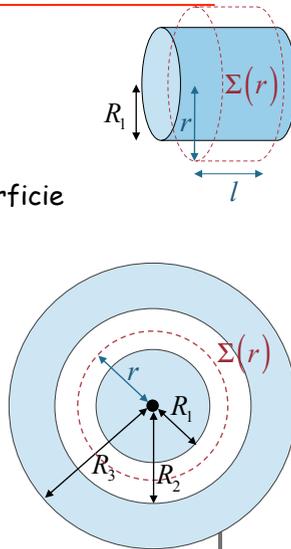
- Il **flusso del campo elettrico** attraverso la superficie $\Sigma(r)$, si può perciò scrivere come:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = E \Sigma = E 2\pi r l$$

- Per la legge di Gauss si ha:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{q(r, l)}{\epsilon_0} \Rightarrow E 2\pi r l = \frac{1}{\epsilon_0} l \lambda_1$$

$$E(r) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda_1}{r} \quad (R_1 < r < R_2)$$



Esercizio 6 (V)

- Consideriamo poi il caso in cui $R_2 < r < R_3$.

- La carica contenuta nella superficie $\Sigma(r)$ è:

$$q(r, l) = l \lambda_1 + \frac{r^2 - R_2^2}{R_3^2 - R_2^2} l \lambda_2$$

- Il **flusso del campo elettrico** attraverso la superficie $\Sigma(r)$, è:

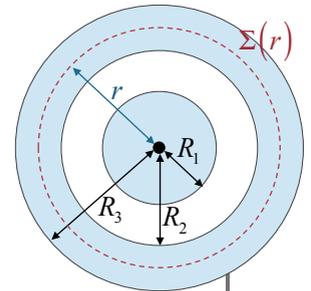
$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = E \Sigma = E 2\pi r l$$

- Per la legge di Gauss si ha:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{q(r)}{\epsilon_0}$$

$$E 2\pi r l = \frac{l \lambda_1}{\epsilon_0} + \frac{r^2 - R_2^2}{R_3^2 - R_2^2} \frac{l \lambda_2}{\epsilon_0}$$

$$E(r) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \left(\lambda_1 + \frac{r^2 - R_2^2}{R_3^2 - R_2^2} \lambda_2 \right) \frac{1}{r} \quad (R_2 < r < R_3)$$



Esercizio 6 (VI)

- Infine consideriamo il caso in cui $r > R_3$.
- La carica contenuta nella superficie $\Sigma(r)$ è:

$$q(r, l) = l\lambda_1 + l\lambda_2$$

- Il flusso del campo elettrico attraverso la superficie $\Sigma(r)$, è:

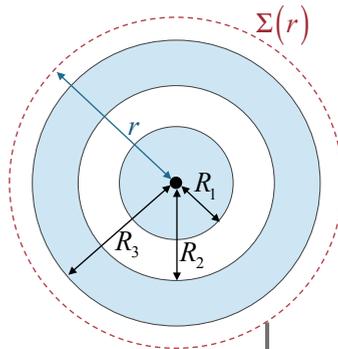
$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = E\Sigma = E2\pi rl$$

- Per la legge di Gauss si ha:

$$\phi_{\Sigma}(\vec{E}) = \oiint_{\Sigma} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{q(r)}{\epsilon_0}$$

$$E2\pi rl = \frac{1}{\epsilon_0}(l\lambda_1 + l\lambda_2)$$

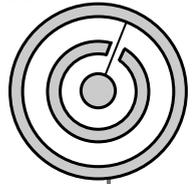
$$E(r) = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{\lambda_1 + \lambda_2}{r} \quad (r > R_3)$$



Esercizio 7

- Una **sfera conduttrice** di raggio $r_1 = (\xi/1000)$ cm è circondata da **due gusci sferici conduttori concentrici** di raggio $r_2 = 2$ cm e $r_3 = 4$ cm e spessore trascurabile (vedi figura).
- Il guscio sferico di raggio r_2 è **caricato** con una carica $q_2 = \xi \times 10^{-8}$ C.
- La sfera di raggio r_1 e il guscio sferico di raggio r_3 sono poi **posti a contatto con un filo conduttore** passante per un piccolo forellino praticato sul guscio sferico di raggio r_2 , che non tocca quest'ultimo guscio sferico.
- Calcolare la **carica elettrica q_1 indotta sulla sfera di raggio r_1** .

$$\xi = 347 \Rightarrow \begin{cases} r_1 = \frac{347}{1000} \text{ cm} = 0.347 \text{ cm} \\ q_2 = 347 \times 10^{-8} \text{ C} = 3.47 \times 10^{-6} \text{ C} \end{cases}$$



Esercizio 7 (II)

- Le **cariche**: poiché i gusci 1 e 3 sono inizialmente neutri, mentre il guscio 2 ha carica q_2 , si ha:

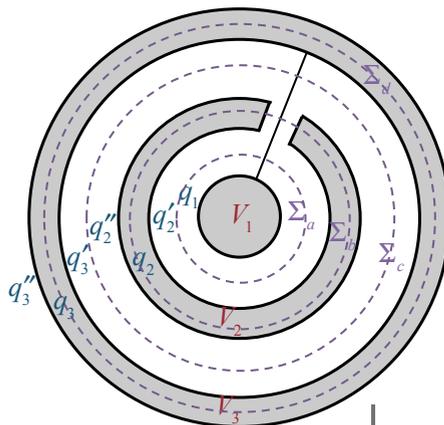
$$\begin{cases} q_1 + q_3 = q_1 + q'_3 + q''_3 = 0 \\ q'_2 + q''_2 = q_2 \neq 0 \end{cases}$$

- Per la **legge di Gauss** applicata alla superficie Σ_b si ha:

$$q_1 + q'_2 = 0$$

- Per la **legge di Gauss** applicata alla superficie Σ_d si ha:

$$\begin{aligned} q_1 + q_2 + q'_3 &= q_1 + q'_2 + q''_2 + q'_3 = 0 \\ \Rightarrow q''_2 + q'_3 &= 0 \end{aligned}$$



Esercizio 7 (III)

- I campi nelle intercapedini.**

- Nell'intercapedine 1-2, applicando la **legge di Gauss** alla superficie Σ_a , si ha:

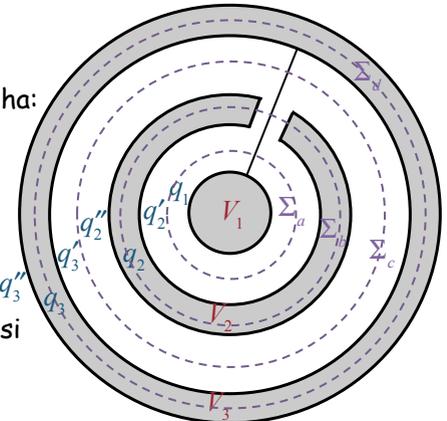
$$\oiint_{\Sigma_a} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{q_1}{\epsilon_0}$$

$$E4\pi r^2 = \frac{q_1}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{r^2}$$

- Nell'intercapedine 2-3, applicando la **legge di Gauss** alla superficie Σ_c , si ha:

$$\oiint_{\Sigma_c} \vec{E} \cdot \hat{n} dS = \frac{q_1 + q_2}{\epsilon_0}$$

$$E4\pi r^2 = \frac{q_1 + q_2}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 + q_2}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q''_2}{r^2}$$



Esercizio 7 (IV)

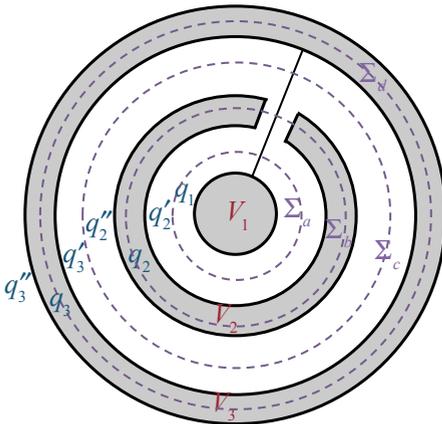
- I **potenziali**: poiché i gusci sferici 1 e 3 sono collegati con un filo conduttore $V_1 = V_3$.

- Integrando** lungo una **linea radiale** si ha inoltre:

$$V_2 - V_1 = - \int_{r(r_1, r_2)} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{r^2} \hat{n} \cdot d\vec{P} = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{r} \right]_{r_1}^{r_2} = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1} \right)$$

e analogamente:

$$V_3 - V_2 = - \int_{r(r_2, r_3)} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2''}{r^2} \hat{n} \cdot d\vec{P} = \frac{q_2''}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_2} \right)$$



Esercizio 7 (V)

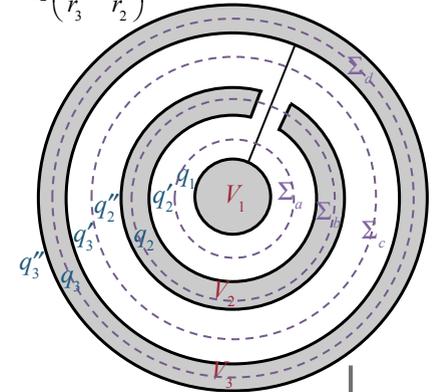
- Dai risultati sui **potenziali** otteniamo:

$$\left. \begin{aligned} V_2 - V_1 &= \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1} \right) \\ V_3 &= V_1 \\ V_3 - V_2 &= \frac{q_2''}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_2} \right) \end{aligned} \right\} \Rightarrow q_1 \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1} \right) = -q_2'' \left(\frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_2} \right)$$

- Il sistema algebrico:

$$\begin{cases} q_2' \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1} \right) = q_2'' \left(\frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_2} \right) \\ q_2' + q_2'' = q_2 \end{cases}$$

consente di determinare $q_1 = -q_2'$ e q_2'' .



Esercizio 7 (VI)

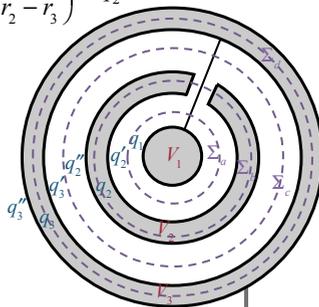
- Risolvendo:

$$q_2' \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1} \right) = q_2'' \left(\frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_2} \right) \Rightarrow q_2'' = q_2' \frac{\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1}}{\frac{1}{r_3} - \frac{1}{r_2}} = q_2' \frac{r_1 - r_2}{r_2 r_1} \frac{r_3 r_2}{r_2 - r_3} = q_2' \frac{r_3 r_1 - r_2}{r_1 r_2 - r_3}$$

$$q_2' + q_2'' = q_2 \Rightarrow q_2' + q_2' \frac{r_3 r_1 - r_2}{r_1 r_2 - r_3} = q_2 \Rightarrow q_2' \left(1 + \frac{r_3 r_1 - r_2}{r_1 r_2 - r_3} \right) = q_2$$

$$q_2' = \frac{q_2}{1 + \frac{r_3 r_1 - r_2}{r_1 r_2 - r_3}}$$

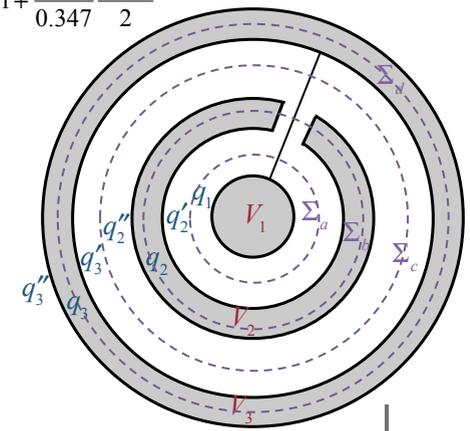
$$q_1 = -q_2' = \frac{-q_2}{1 + \frac{r_3 r_1 - r_2}{r_1 r_2 - r_3}}$$



Esercizio 7 (VII)

- Infine:

$$q_1 = \frac{-q_2}{1 + \frac{r_3 r_1 - r_2}{r_1 r_2 - r_3}} = \frac{-3.47 \times 10^{-6} \text{ C}}{1 + \frac{4}{0.347} \frac{0.347 - 2}{2 - 4}} = \frac{-3.47 \times 10^{-6} \text{ C}}{1 + \frac{4}{0.347} \frac{1.653}{2}} = -3.30 \times 10^{-7} \text{ C}$$





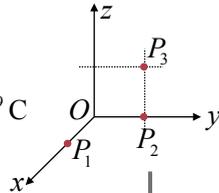
Esercizio 8

- Tre cariche puntiformi, $q_1 = 1 \text{ nC}$, $q_2 = 2 \text{ nC}$, $q_3 = -\frac{3\xi}{1000} \text{ nC}$, sono rispettivamente disposte, in quiete, nei punti di coordinate cartesiane $P_1(1 \text{ cm}, 0, 0)$, $P_2(0, 1 \text{ cm}, 0)$, $P_3(0, 1 \text{ cm}, 1 \text{ cm})$, in una prefissata terna cartesiana ortogonale.

- Calcolare l'energia potenziale del sistema costituito da queste tre cariche (presa zero l'energia potenziale corrispondente alla configurazione in cui le cariche sono infinitamente distanti l'una dall'altra).

- Calcolare inoltre la componente y del campo elettrico generato dal sistema nell'origine $O(0, 0, 0)$ della terna cartesiana: $E_y(0, 0, 0)$.

$$\xi = 123 \Rightarrow q_3 = -\frac{3 \times 123}{1000} \text{ nC} = -0.369 \text{ nC} = -0.369 \times 10^{-9} \text{ C}$$



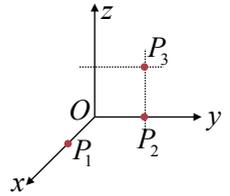
Esercizio 8 (II)

- Ricordando che l'energia potenziale elettrostatica di un sistema di cariche puntiformi è data da:

$$\mathcal{E} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^n \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_i q_j}{r_{ij}} \right)$$

si ha, nel nostro caso:

$$\begin{aligned} \mathcal{E} &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^3 \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^3 \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_i q_j}{r_{ij}} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1 q_2}{r_{12}} + \frac{q_2 q_3}{r_{23}} + \frac{q_3 q_1}{r_{31}} \right) = \\ &= 8.99 \times 10^9 \times \left(\frac{10^{-9} \times 2 \times 10^{-9}}{\sqrt{2} \times 10^{-2}} - \frac{2 \times 10^{-9} \times 0.369 \times 10^{-9}}{10^{-2}} - \frac{0.369 \times 10^{-9} \times 10^{-9}}{\sqrt{3} \times 10^{-2}} \right) \text{ J} = \\ &= 8.99 \times 10^9 \times (1.4142 \times 10^{-16} - 7.3800 \times 10^{-17} - 2.1304 \times 10^{-17}) \text{ J} = \\ &= 8.99 \times 10^9 \times 4.63 \times 10^{-17} \text{ J} = 4.16 \times 10^{-7} \text{ J} \end{aligned}$$



Esercizio 8 (III)

- Ricordando il campo elettrico generato da una carica puntiforme:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$

e il principio di sovrapposizione, si ha, nel nostro caso:

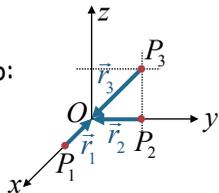
$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^3 \frac{q_i}{r_i^2} \hat{r}_i = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{q_1}{r_1^2} \hat{r}_1 + \frac{q_2}{r_2^2} \hat{r}_2 + \frac{q_3}{r_3^2} \hat{r}_3 \right)$$

dove:

$$\begin{cases} \vec{r}_1 = \overline{O - P_1} = -10^{-2} \hat{i} \\ \vec{r}_2 = \overline{O - P_2} = -10^{-2} \hat{j} \\ \vec{r}_3 = \overline{O - P_3} = -10^{-2} (\hat{j} + \hat{k}) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} r_1 = 10^{-2} \\ r_2 = 10^{-2} \\ r_3 = \sqrt{2} \times 10^{-2} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \hat{r}_1 = -\hat{i} \\ \hat{r}_2 = -\hat{j} \\ \hat{r}_3 = -\frac{\hat{j} + \hat{k}}{\sqrt{2}} \end{cases}$$

per cui:

$$\vec{E} = 8.99 \times 10^9 \times \left(\frac{10^{-9}}{10^{-4}} (-\hat{i}) + \frac{2 \times 10^{-9}}{10^{-4}} (-\hat{j}) + \frac{-0.369 \times 10^{-9}}{2 \times 10^{-4}} \left(-\frac{\hat{j} + \hat{k}}{\sqrt{2}} \right) \right) \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

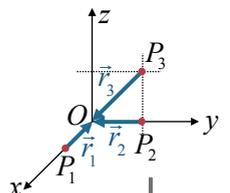


Esercizio 8 (IV)

- da cui:

$$\begin{aligned} \vec{E} &= 8.99 \times 10^9 \times \left(\frac{10^{-9}}{10^{-4}} (-\hat{i}) + \frac{2 \times 10^{-9}}{10^{-4}} (-\hat{j}) + \frac{-0.369 \times 10^{-9}}{2 \times 10^{-4}} \left(-\frac{\hat{j} + \hat{k}}{\sqrt{2}} \right) \right) \frac{\text{V}}{\text{m}} = \\ &= 8.99 \times 10^9 \times \left(-10^{-5} \hat{i} - 2 \times 10^{-5} \hat{j} + 0.13 \times 10^{-5} \hat{j} + 0.13 \times 10^{-5} \hat{k} \right) \text{ V/m} = \\ &= 8.99 \times 10^9 \times \left(-10^{-5} \hat{i} - 1.87 \times 10^{-5} \hat{j} + 0.13 \times 10^{-5} \hat{k} \right) \text{ V/m} = \\ &= \left(-8.99 \times 10^4 \hat{i} - 1.68 \times 10^5 \hat{j} + 1.17 \times 10^4 \hat{k} \right) \text{ V/m} \end{aligned}$$

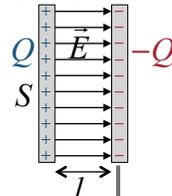
$$E_y = -1.68 \times 10^5 \text{ V/m}$$





Esercizio 9

- Un **condensatore**, a cui è applicata una **differenza di potenziale** $\Delta V = 100 \text{ V}$, possiede una **carica** $Q = 7 \times 10^{-6} \text{ C}$.
- Qual è la sua **capacità**?
- Se il condensatore è **piano**, con le armature **distanti** $l = 10^{-3} \text{ m}$, qual è la loro **area**?
- Che **lavoro** è stato necessario compiere per **caricare** il condensatore?
- Qual è la **forza** con cui si **attragono** le **armature** del condensatore?



Esercizio 9 (II)

- La **capacità** è la costante di proporzionalità tra Q e ΔV .

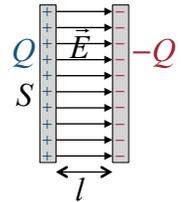
$$C = \frac{Q}{\Delta V} = \frac{7 \times 10^{-6} \text{ C}}{100 \text{ V}} = 7.00 \times 10^{-8} \text{ F} = 70.0 \text{ nF}$$

- Per un condensatore **piano**:

$$C = \epsilon_0 \frac{S}{l} \Rightarrow S = \frac{Cl}{\epsilon_0} = \frac{7 \times 10^{-8} \text{ F} \times 10^{-3} \text{ m}}{8.85 \times 10^{-12} \text{ F/m}} = 7.91 \text{ m}^2$$

- Il **lavoro** necessario a **caricare** il condensatore è pari all'**energia potenziale elettrostatica accumulata** nel condensatore:

$$\mathcal{E} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} \frac{(7 \times 10^{-6} \text{ C})^2}{7 \times 10^{-8} \text{ F}} = 3.50 \times 10^{-4} \text{ J}$$



Esercizio 9 (III)

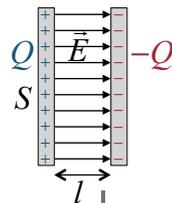
- Per calcolare la **forza** con cui si attraggono le armature, consideriamo il **lavoro necessario per portare le armature dalla distanza l alla distanza $l + dl$** .
- Tale lavoro si può scrivere **sia** in funzione della **forza** e dello **spostamento**, **sia** in funzione della **variazione dell'energia potenziale elettrostatica**:

$$\left. \begin{aligned} d\mathcal{L} &= F dl \\ d\mathcal{L} &= d\mathcal{E} \end{aligned} \right\} \Rightarrow F = \frac{d\mathcal{E}}{dl}$$

- Poiché:

$$\mathcal{E} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{\epsilon_0 S} l$$

$$\text{si ha: } F = \frac{d\mathcal{E}}{dl} = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{\epsilon_0 S} = \frac{1}{2} \frac{(7 \times 10^{-6} \text{ C})^2}{8.85 \times 10^{-12} \text{ F/m} \times 7.91 \text{ m}^2} = 0.350 \text{ N}$$



Esercizio 10

- Un **conduttore di capacità** $C = 4 \times 10^{-11} \text{ F}$ possiede una **carica** $Q = 8 \times 10^{-10} \text{ C}$.
- Qual è il suo **potenziale**?
- Se il conduttore è di forma **sferica**, qual è il suo **raggio**?
- Ponendo in **contatto** con il conduttore dato un **altro conduttore (scarico)**, si osserva che il **potenziale diminuisce** di $\Delta V = 1 \text{ V}$.
- Qual è la **capacità del nuovo conduttore**?





Esercizio 10 (II)

- Si ha, per la definizione di capacità di un conduttore:

$$Q = CV \Rightarrow V = \frac{Q}{C} = \frac{8 \times 10^{-10} \text{ C}}{4 \times 10^{-11} \text{ F}} = 20 \text{ V}$$

- Se il conduttore è sferico, la sua capacità è data da:

$$C = 4\pi\epsilon_0 R$$

per cui il suo raggio è:

$$R = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} C = 8.99 \times 10^9 \text{ F/m} \times 4 \times 10^{-11} \text{ F} = 0.360 \text{ m}$$

- Il sistema formato dai **2 conduttori posti a contatto** ha una **capacità pari alla somma delle 2 capacità**:

$$C_{tot} = C + C'$$

Poiché la **carica totale non cambia**, si ha:

$$Q = C_{tot} (V - \Delta V) = (C + C')(V - \Delta V) = C(V - \Delta V) + C'(V - \Delta V)$$

$$C' = \frac{Q - C(V - \Delta V)}{V - \Delta V} = \frac{Q}{V - \Delta V} - C = \frac{8 \times 10^{-10} \text{ C}}{20 \text{ V} - 1 \text{ V}} - 4 \times 10^{-11} \text{ F} = 2.11 \text{ pF}$$



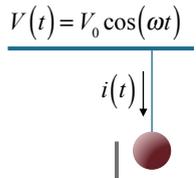
Esercizio 11

- Un **sfera** costituita di **materiale conduttore**, di raggio $R = 5 \text{ cm}$ viene collegata, tramite un **filo conduttore** di resistenza trascurabile, a un **cavo dell'alta tensione**, il cui potenziale varia nel tempo come:

$$V(t) = V_0 \cos(\omega t)$$

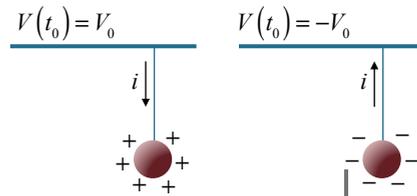
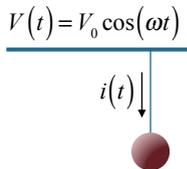
con $V_0 = 100 \text{ kV}$ e $\omega = 2\pi \times 50 \text{ Hz}$.

- Calcolare la **massima intensità di corrente** che scorre **nel filo**.



Esercizio 11 (II)

- La **corrente** che scorre nel filo è **dovuta** alla **capacità** non nulla della **sfera conduttrice**.
- Tale sfera, per **mantenere** il proprio **potenziale uguale** a quello del cavo dell'alta tensione (che varia nel tempo) deve **continuamente cedere o acquistare carica elettrica**.
- La **carica elettrica ceduta o acquistata** dalla sfera, **passa attraverso il filo**, determinando in esso una corrente elettrica $i(t)$ variabile nel tempo.



Esercizio 11 (III)

- La carica Q presente sulla sfera è data da:

$$Q(t) = CV(t) = CV_0 \cos(\omega t)$$

e dunque l'intensità della corrente che scorre nel filo è data da:

$$i(t) = \frac{dQ}{dt}(t) = C \frac{dV}{dt}(t) = CV_0 \frac{d}{dt} \cos(\omega t) = -CV_0 \omega \sin(\omega t)$$

- La massima intensità della corrente che scorre nel filo è perciò:

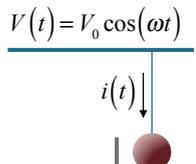
$$i_{\max} = CV_0 \omega$$

dove:

$$C = 4\pi\epsilon_0 R = 4\pi \times 8.85 \times 10^{-12} \text{ F/m} \times 5 \times 10^{-2} \text{ m} = 5.56 \times 10^{-12} \text{ F}$$

- Si ha perciò:

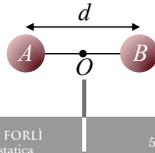
$$i_{\max} = CV_0 \omega = 5.56 \times 10^{-12} \text{ F} \times 10^5 \text{ V} \times 2\pi \times 50 \text{ s}^{-1} = 17.5 \times 10^{-5} \text{ A} = 175 \mu\text{A}$$





Esercizio 12

- Due sfere conduttrici cariche, entrambe di raggio $R = 0.1$ cm, sono disposte con i centri a una distanza $d = 6$ cm e si respingono con una forza di intensità $F = 4 \times 10^{-5}$ N.
- Se le due sfere sono poste a contatto e in seguito ridisposte nelle precedenti posizioni, la forza di repulsione risulta $k^2 F$, con $k = 1.5$.
- Calcolare le cariche iniziali e finali di entrambe le sfere.
- Calcolare i potenziali iniziali e finali di entrambe le sfere (preso zero il potenziale all'infinito).
- Calcolare il valore del campo elettrico nel punto intermedio O del segmento congiungente i centri A e B delle 2 sfere dopo il contatto.



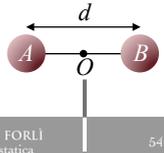
Esercizio 12 (II)

- Se le due sfere di uguale dimensione, dopo essere state poste a contatto, si respingono con forza diversa da prima:
 - Significa che esse prima possedevano carica e potenziale diverso, mentre dopo esse possiedono potenziale uguale e anche carica uguale (avendo la stessa dimensione e dunque la stessa capacità).
- Se chiamiamo q_1 e q_2 le cariche delle 2 sfere prima del contatto e q_f la carica di entrambe le sfere dopo il contatto, si ha:

$$q_f = \frac{q_1 + q_2}{2}$$

- La forza repulsiva, prima e dopo il contatto, vale:

$$\begin{cases} F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{d^2} \\ k^2 F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_f^2}{d^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\left(\frac{q_1 + q_2}{2}\right)^2}{d^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{(q_1 + q_2)^2}{4d^2} \end{cases}$$



Esercizio 12 (III)

- Si ha perciò:

$$\begin{cases} q_1 q_2 = 4\pi\epsilon_0 d^2 F \\ q_1 + q_2 = 4dk\sqrt{\pi\epsilon_0 F} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} q_2 = 4dk\sqrt{\pi\epsilon_0 F} - q_1 \\ q_1(4dk\sqrt{\pi\epsilon_0 F} - q_1) = 4\pi\epsilon_0 d^2 F \end{cases}$$

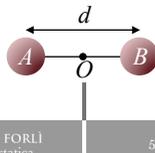
$$q_1^2 - 4dk\sqrt{\pi\epsilon_0 F} q_1 + 4\pi\epsilon_0 d^2 F = 0$$

$$q_1 = 2dk\sqrt{\pi\epsilon_0 F} \pm \sqrt{4d^2 k^2 \pi\epsilon_0 F - 4\pi\epsilon_0 d^2 F}$$

$$q_1 = 2dk\sqrt{\pi\epsilon_0 F} \pm 2d\sqrt{\pi\epsilon_0 F (k^2 - 1)} = 2d\sqrt{\pi\epsilon_0 F} (k \pm \sqrt{k^2 - 1})$$

$$\begin{cases} q_1 = 2d\sqrt{\pi\epsilon_0 F} (k \pm \sqrt{k^2 - 1}) \\ q_2 = 2d\sqrt{\pi\epsilon_0 F} (k \mp \sqrt{k^2 - 1}) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} q_1 = 10.47 \text{ nC} \\ q_2 = 1.53 \text{ nC} \end{cases}$$

$$q_f = \frac{q_1 + q_2}{2} = 6.00 \text{ nC}$$



Esercizio 12 (IV)

- Note le cariche, possiamo calcolare i potenziali. Inizialmente si ha:

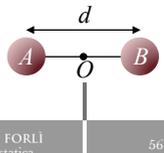
$$V_1 = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 R} = 9.4 \times 10^4 \text{ V}$$

$$V_2 = \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 R} = 1.4 \times 10^4 \text{ V}$$

mentre nello stato finale si ha:

$$V_{1f} = V_{2f} = \frac{q_f}{4\pi\epsilon_0 R} = \frac{q_1 + q_2}{4\pi\epsilon_0 R} = 5.4 \times 10^4 \text{ V}$$

- Dopo il contatto, essendo uguale la carica delle 2 sfere, nel punto intermedio O il campo elettrico è nullo.





ALMA MATER STUDIORUM
UNIVERSITÀ DI BOLOGNA
SEDE DI FORLÌ

<http://campus.cib.unibo.it/2488/>

Domenico Galli

Dipartimento di Fisica

domenico.galli@unibo.it

<http://www.unibo.it/docenti/domenico.galli>

<https://lhcbweb.bo.infn.it/GalliDidattica>

ALMA MATER STUDIORUM - UNIVERSITÀ DI BOLOGNA - POLO SCIENTIFICO-DIDATTICO DI FORLÌ