

Università degli Studi di Roma "La Sapienza"  
 Facoltà di Ingegneria  
 Raccolta di esercizi di Fisica II  
 CAMPO ELETTROSTATICO NEL VUOTO

1. Lungo l'asse di un sottile disco isolante di raggio  $R$  e ad una certa distanza  $d$  da esso è posta, nel vuoto, una particella di massa  $m$  e carica  $q$ . Sul disco è uniformemente distribuita una carica  $Q$ . Determinare la minima velocità che è necessario imprimere alla particella, nella direzione dell'asse, perchè questa possa raggiungere il disco.

Si trascuri la forza peso. ( $R=3\text{cm}$ ,  $d=4\text{cm}$ ,  $q/m=5 \cdot 10^7 \text{C/Kg}$ ,  $Q=10^{-9}\text{C}$ )

**Soluzione:**

come ben noto in elettrostatica le forze elettriche hanno natura conservativa; è quindi possibile introdurre una funzione energia potenziale  $U = qV$  ed imporre il principio di conservazione dell'energia nel passaggio dal punto iniziale A al punto finale B come segue

$$[1] \quad T_A + U_A = T_B + U_B$$

La particella parte in A con la velocità minima  $v_A$ , si muove di moto rettilineo lungo l'asse del disco per fermarsi in B ove si ha  $v_B = 0$  e  $T_B = 0$ . L'Eq.(1) diventa conseguentemente

$$\frac{mv_A^2}{2} + qV_A = qV_B$$

da cui si ottiene

$$[2] \quad v_A = \sqrt{\frac{2q(V_B - V_A)}{m}}$$

La difficoltà si sposta ora nel calcolo della differenza di potenziale  $V_B - V_A$  tra i due punti B ed A entrambi sull'asse. In sostanza si tratta di calcolare il potenziale generato da un disco uniformemente carico in un generico punto P sul suo asse a distanza  $x$  dal disco (vedere fig.2). Tale potenziale  $V(x)$  si ottiene integrando tutti i contributi infinitesimi di potenziale  $dV$  prodotti dalle cariche  $dq$  presenti sul disco

$$[3] \quad V(x) = \int dV = \int_Q \left( \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 p} \right) = \int_S \left( \frac{\sigma dS}{4\pi\epsilon_0 p} \right)$$

ove  $dq = \sigma dS$  e  $\sigma = \frac{Q}{\pi R^2}$  rappresenta la densità di carica superficiale. Utilizzando sul disco le coordinate polari  $r, \phi$ , l'integrale di superficie in  $dS = r dr d\phi$  si spezza in due integrali come segue dalla Eq.(3)

$$[4] \quad V(x) = \frac{\sigma}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{2\pi} d\Phi \int_0^R \frac{r dr}{\sqrt{r^2 + x^2}} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^R \frac{r dr}{\sqrt{r^2 + x^2}} =$$

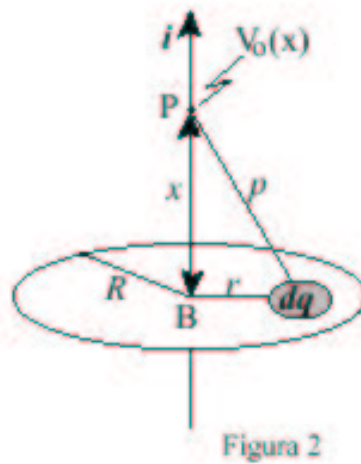
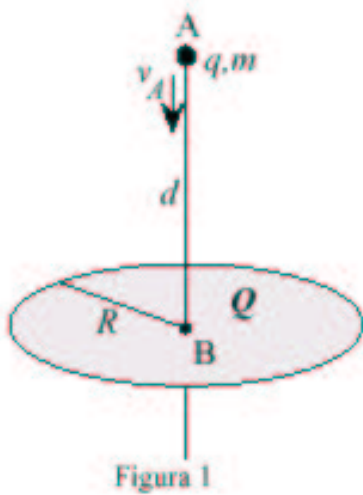
$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( \sqrt{r^2 + x^2} \right)_0^R = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left( \sqrt{R^2 + x^2} - |x| \right)$$

da cui si ricava  $V_A(d) = \frac{\sigma}{4\epsilon_0} \left( \sqrt{R^2 + d^2} - d \right)$  e  $V_B(0) = \frac{\sigma}{4\epsilon_0} R$  che unitamente alla Eq.(2) danno luogo a

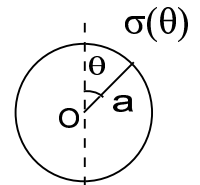
$$v_A = \sqrt{\frac{q\sigma}{m\epsilon_0} \left( R + d - \sqrt{R^2 + d^2} \right)} =$$

$$= \sqrt{\frac{q^4 Q}{m (4\pi\epsilon_0) R^2} (R + d - \sqrt{R^2 + d^2})}$$

$$v_A = \sqrt{\frac{5 \cdot 10^7 \cdot 4 \cdot 10^{-9} \cdot 9 \cdot 10^9 (3 + 4 - \sqrt{9 + 16}) \cdot 10^{-2}}{9 \cdot 10^{-4}}} = \sqrt{4 \cdot 10^{10}} = 2 \cdot 10^5 \text{ m/s}$$



2. Su una superficie sferica di raggio  $a$  una carica statica nel vuoto è distribuita con densità superficiale simmetrica rispetto alla rotazione intorno ad un asse, data dall'espressione  $\sigma(\theta) = \sigma_0 \cos^2(\theta)$ . Calcolare l'espressione del potenziale  $V(0)$  al centro della distribuzione, assumendo nullo il potenziale all'infinito.



### SOLUZIONE:

In accordo alla figura riportata accanto, Il problema può essere risolto immaginando la distribuzione data dalla sovrapposizione di anelli coassiali di superficie infinitesima  $dS$  e dotati di carica:

$$dq = \sigma dS = \sigma_0 \cos^2 \theta \cdot 2\pi a \sin \theta \cdot a d\theta$$

Si ricorda che, nell'ipotesi  $V(\infty) = 0$ , il potenziale prodotto sull'asse  $z$  di un sottile anello di raggio  $R$  è pari a:

$$V(z) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 \sqrt{R^2 + z^2}}$$

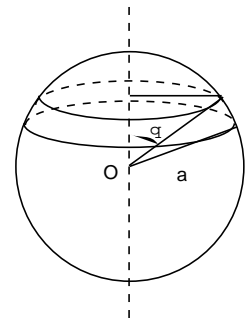
dove  $Q$  è la carica complessivamente distribuita uniformemente sull'anello.

In base alla precedente formula possiamo ricavare il potenziale prodotto da ciascun anello infinitesimo:

$$dV(0) = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 a} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{a} = \frac{\sigma_0 a}{2\epsilon_0} \cos^2 \theta \sin \theta d\theta$$

Applicando il principio di sovrapposizione si ottiene:

$$V(0) = \frac{\sigma_0 a}{2\epsilon_0} \int_0^\pi d\left(-\frac{\cos^3 \theta}{3}\right) = \frac{\sigma_0 a}{3\epsilon_0}$$



3. Nel vuoto una carica positiva  $Q$  è distribuita all'interno di una sfera di raggio  $R$ . Calcolare la frequenza delle piccole oscillazioni che una carica puntiforme negativa  $q$ , di massa  $m$ , compie se posta a distanza  $r_c \ll R$  da centro della sfera.

**SOLUZIONE:**

Data la simmetria sferica della distribuzione di carica, il campo elettrico  $E$  può essere ricavato attraverso il teorema di Gauss mediante la seguente procedura.

$$4\pi r^2 E_0 = \frac{\rho 4\pi r^3}{3\epsilon_0}$$

$$\text{Dove } \rho = \text{densità di carica} = \frac{3Q}{4\pi R^3}$$

$$\Rightarrow E_0 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^3} r$$

Come si vede il campo  $E$  è linearmente dipendente dalla distanza  $r$ . Ne consegue che la forza agente sulla carica  $q$  è di tipo elastico

$$F = -kr = -|q|E_0 = -\frac{Q|q|}{4\pi\epsilon_0 R^3} r$$

Ricordando che la pulsazione di oscillazione  $\omega = 2\pi\nu$  è data da  $\omega = \sqrt{k/m}$ , dove  $m$  è la massa in oggetto e  $k$  il termine di richiamo, si perviene alla soluzione

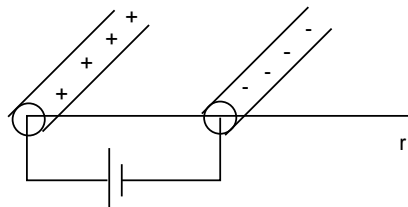
$$\nu = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{Q|q|}{4\pi\epsilon_0 m R^3}}$$

4. Si abbiano due conduttori cilindrici di raggio  $a$ , molto lunghi, paralleli tra di loro, i cui centri distano  $d$  uno dall'altro. Tra i due conduttori, che sono in aria, viene applicata una differenza di potenziale  $\Delta V$  mediante un generatore di forza elettromotrice. Calcolare il valore massimo di  $\Delta V$  prima che si manifesti la scarica elettrica tra i due conduttori. Campo di rottura dell'aria  $E_r = 30\text{kv/cm}$ ;  $a = 5\text{mm}$ ;  $d = 10\text{cm}$ .

**SOLUZIONE:**

Il campo elettrico generato a distanza  $r$  da un conduttore cilindrico di lunghezza infinita su cui è distribuita una carica con densità lineare  $\lambda$  è pari a:

$$\vec{E}_0 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \hat{r} \quad r > a$$



Dove  $\hat{r}$  è il versore dell'asse  $r$  disposto come in figura.

Applicando il principio di sovrapposizione, il campo elettrico generato complessivamente dai due cilindri è dato da:

$$\vec{E}_0 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r} + \frac{1}{d-r} \right) f.$$

Il campo elettrico assume il valore massimo  $E_{MAX}$  in prossimità della superficie dei due cilindri ( $r = a; r = d - a$ ).

$$E_{MAX} = E(a) = E(d - a) = \frac{\lambda d}{2\pi\epsilon_0 a(d - a)}, \text{ da cui si ricava } \lambda$$

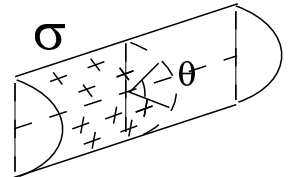
La differenza di potenziale tra i due cilindri è pari a:

$$\Delta V = \int_a^{d-a} \vec{E}_0 \cdot d\vec{t} = \frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{d-a}{a}$$

Affinché non si verifichi la scarica elettrica tra i due conduttori, il campo elettrico massimo deve essere minore della rigidità dielettrica. Ciò corrisponde alla differenza di potenziale massima  $\Delta V_{max}$  tra i due conduttori che risulta essere data da:

$$\Delta V_{max} = \frac{a E_r a (d - a)}{d} \ln \frac{d - a}{a} = 84 \text{ kW}$$

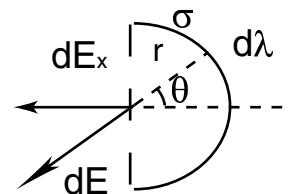
5. Una carica statica nel vuoto è distribuita su una superficie semicilindrica illimitata con densità  $\sigma = \sigma_0 \sin^2 \theta$ .  
Calcolare l'espressione di  $E$  sull'asse.



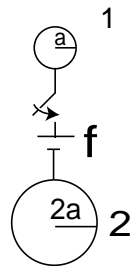
**SOLUZIONE:**

$$dE_x = dE \cos \theta = \frac{\sigma r d\theta}{2\pi\epsilon_0 r} \cos \theta = \frac{\sigma_0}{2\pi\epsilon_0 \sin^2 \theta \cos \theta} d\theta$$

$$E_x = \frac{\sigma_0}{2\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{3} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{+\frac{\pi}{2}} d(\sin^3 \theta) = \frac{\sigma_0}{3\pi\epsilon_0}$$



6. Due sfere conduttrici di raggi  $a = 5 \text{ cm}$  e  $2a$ , distanti qualche metro tra loro, inizialmente scariche, sono collegate tramite un sottile filo conduttore, lungo il quale sono inseriti una batteria di  $f = 9 \text{ V}$  e un interruttore inizialmente aperto, come mostrato in figura. Il sistema è in aria, lontano da altri corpi. Calcolare il lavoro che compie la batteria per raggiungere la nuova situazione statica dopo la chiusura dell'interruttore.



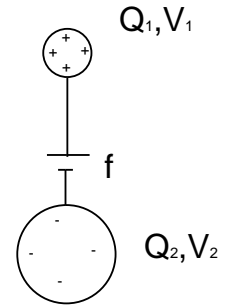
**SOLUZIONE:**

Prima della chiusura :  $Q_1 = 0$  ,  $Q_2 \simeq 0$

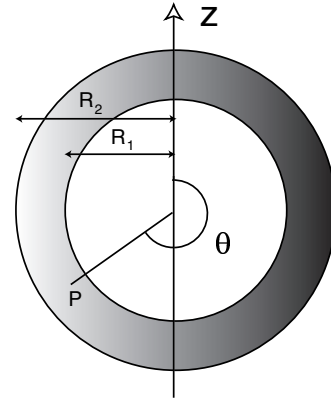
$$\text{Dopo : } V_1 - V_2 = f \quad V_1 = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 a} \quad V_2 = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 2a} \quad Q_2 = -Q_1 \implies$$

$$\frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 a} + \frac{1}{2} \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 2a} = f \quad L = Q_1 f = \frac{2}{3} 4\pi\epsilon_0 a f^2 = \frac{2}{3} \frac{1}{9 \cdot 10^9} \cdot 5 \cdot 10^{-2} \cdot$$

$$= 3.0 \cdot 10^{-10} J$$



7. Nei punti  $P$  all' interno di un guscio sferico di raggio interno  $R_1$  ed esterno  $R_2$  (sezione in figura) vi sia carica elettrica distribuita con densità di carica  $\rho = \rho_0 \cos\theta$ . Si calcoli il momento di dipolo della distribuzione, in modulo direzione e verso, e si dia l' espressione del potenziale elettrico in un punto generico a distanza  $R \gg R_2$  dal centro geometrico della distribuzione di carica. [Dati  $R_1 = 0.1m$ ,  $R_2 = 0.2m$ ,  $\rho_0 = 10^{-6}/m^3$ ].



**SOLUZIONE:**

$$\vec{P} = \int \rho \vec{r} d\tau \longrightarrow \text{diretto lungo } \hat{z} \text{ con verso positivo}$$

$$|\vec{P}| = P_z = \int_{\tau} \rho r \cos\vartheta \cdot r^2 \sin\vartheta d\vartheta d\varphi dr =$$

$$2\pi\rho \int_0^\pi \cos^2\vartheta \sin\vartheta d\vartheta \int_{R_1}^{R_2} r^3 dr = \frac{\pi\rho_0}{3} (R_2^4 - R_1^4)$$

$$P_z = 1,57 \cdot 10^{-9} \quad Cm \quad V_0(P) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{P} \cdot \vec{r}}{r^3} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{P \cdot z}{r^3}$$

8. Dato un filo rettilineo molto lungo, disposto nel vuoto lungo l'asse  $z$  di un riferimento cartesiano, uniformemente carico con densità lineare di carica  $\lambda$ , ricavare l'espressione della forza risultante su un piccolo dipolo elettrico di momento di dipolo  $\vec{p}$  con il suo centro posto a una distanza  $r$  dal filo carico e diretto perpendicolarmente al piano individuato dal filo stesso e dal punto A considerato.

**SOLUZIONE:**

$$\vec{F} \parallel \vec{p} \quad E = \lambda/2\pi\epsilon_0 D$$

$$F = 2(qE)\text{sen}\vartheta \quad \text{sen}\vartheta = \delta/2D$$

$$F = \frac{2q\lambda\delta}{2\pi\epsilon_0 D^2} = p \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 D^2}$$

$$D^2 = r^2 + \delta^2/4 \simeq r^2 \quad \vec{F} \simeq \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r^2} \vec{p}$$

