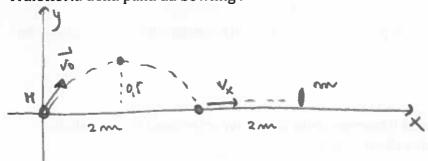
Problema 1

Traiettoria della palla da bowling:



La velocita iniziale V_0 non è nota, ma è nota invece la traiettoria parabolica: $h_{\text{max}} = 0.5 \text{ m} \ \text{e} \ \text{G= gittata} = 2 \text{ m}$

Le leggi orarie del moto parabolico sono le seguenti, in cui abbiamo considerato che all'istante iniziale apalla si trova nell'origine del sistema di coordinate.

Utilizzando le definizioni di altezza massima e gittata, possiamo ricavare le componenti della velocita iniziale della palla:

1) il lavoro eseguito dal giocatore viene completamente utilizzato pe mettere in moto la palla, pertanto applicando il teorema delle forze vive abbiamo che

2) quando la palla giunge al suolo varia la sua quantità di moto: un attimo prima sta completando la parabola di volo con velocità $\,V_1\,$ ed un attimo dopo si muove orizzontalmente con velocità $\,V_2\,$. I vettori velocità sono :

$$\vec{V}_{1} = (\vec{V}_{0x}, -\vec{V}_{0y}) \vec{V}_{2} = (\vec{V}_{0x}, 0) \vec{J} = + \vec{\Delta P} = + \vec{\Pi}(\vec{V}_{2} - \vec{V}_{1})$$

3) il modulo della velocità sulla pista vale:

4) Da questo punto in poi la palla si muove sulla pista scabra, urta il birillo con una velocità che si ricava dal teorema delle forze vive :

Se l'urto è elastico allora la velocità finale del birillo vale: Va

5) se l'urto è completamente anelastico, la velocità comune dei due corpi V3 vale:

$$V_3 = \frac{H}{H+m} V_2$$

applicando nuovamente il teorema delle forze vive otteniamo il valore dello spazio percorso dai due corpi: (\mathcal{A})

Problema 2

In questo testo abbiamo delle cariche puntiformi e una carica distribuita su un guscio sferico.

Il problema si risolve utilizzando il principio di sovrapposizione per i campi elettrici, che sono vettori, ed il potenziali, che sono quantità scalari. Sappiamo che il campo elettrico del guscio è assimilabile al di fuori del guscio, al campo elettrico di una carica puntiforme con carica uguale alla carica totale presente sulla superficie, ed al suo interno il campo elettrico è nulle. Del potenziale sappiamo che al di fuori del guscio è esattamente uguale al potenziale di una carica puntiforme, al suo interno il potenziale è costante e vale il potenziale sulla superficie.

1)
$$\overline{\xi}_{\rho_{1}} = \kappa e \left(\frac{q}{\left(\frac{3}{2}n\right)^{2}} + \frac{q}{\left(\frac{5}{2}n\right)^{2}} + \frac{4\pi n^{2}\sigma}{\left(2n\right)^{2}} \right) \frac{1}{2} \qquad \forall_{1} \cdot k e \left(\frac{q}{3n} + \frac{q}{5n} + \frac{4\pi n^{2}\sigma}{2n} \right)$$
2)
$$\overline{\xi}_{\rho_{2}} = k e \left(\frac{2q}{\left(\frac{n\sqrt{\rho_{1}}}{4}\right)^{2}} \cos \vartheta + \frac{4\pi \sigma^{2}}{\left(2n\right)^{2}} \right) \frac{1}{2} \cdot \text{dove } \cos \vartheta = \frac{2k}{\sqrt{\rho_{1}}} \cdot \frac{\sqrt{2} + k n^{2} q}{\sqrt{q}} + k n^{2} \frac{4\pi n^{2} \sigma}{2n}$$

$$\overline{\xi}_{\rho_{3}} = k e \left(\frac{2q}{\left(\frac{n\sqrt{\rho_{1}}}{4}\right)^{2}} \cos \vartheta \right) \frac{1}{2} \cdot \text{dove } \cos \vartheta = \frac{k/2}{\sqrt{2}} \cdot \frac{\sqrt{2} + k n^{2} q}{\sqrt{q}} + k n^{2} \frac{4\pi n^{2} \sigma}{2n}$$
3) utilizziamo il principio di conservazione della energia

$$\frac{1}{2}m_{V_{i}}^{2} + U_{i} = \frac{1}{2}m_{Y_{f}}^{2} + U_{f}$$

$$\frac{1}{2}m_{Y_{f}}^{2} = -9(V_{i}^{2} - V_{f})$$

$$V_{i} = V_{1} \left(\text{olomoude 1}\right) V_{f} = k_{e} \left(\frac{q}{\frac{2}{2}} + \frac{q}{\frac{3}{2}2} + \frac{4\pi^{2}\sigma}{2}\right)$$

5) basta imporre la condizione di campo nullo in P2 considerando adesso anche una carica puntiforme Q posta nell'origine delle coordinate.

una carica puntiforme Q posta nell'origine delle coordinate.

$$\frac{1}{E_{TOT}} = \frac{1}{E_{P_2}} + \frac{1}{(2n)^2} = 0$$

$$\frac{2}{(2n)^2} + \frac{1}{(2n)^2} + \frac{4}{(2n)^2} = 0$$

$$\frac{2}{(2n)^2} + \frac{4}{(2n)^2} + \frac{4}{(2n)^2} = 0$$

$$\frac{2}{(2n)^2} + \frac{4}{(2n)^2} = 0$$