

SIA X LA POSIZIONE DELLA PALLINA P , INTESA COME LUNGHEZZA DELL'ARCO CHE VA DA O A P . QUINDI X VA DA 0 A πR , SE R È IL RAGGIO DELLA CIRCONFERENZA. LA VELOCITÀ V È UGUALE A \dot{X} . \vec{N} È LA FORZA NORMALE, ESSENDO L'UNICA FORZA CENTRIPETA SI HA $N = m \frac{V^2}{R}$, CON m = MASSA DELLA PALLINA \vec{F}_A È LA FORZA DI ATTRITO DINAMICO: $F_A = \mu_D N$

AVENDO UN MOTO CIRCOLARE SCRIVIAMO $F_{TANG} = m a_{TANG}$:

$$-F_A = m \frac{dV}{dt} \rightarrow -\mu_D m \frac{V^2}{R} = m \frac{dV}{dt} \quad \left\{ \begin{array}{l} \text{SICCOME } V = \frac{dX}{dt} \rightarrow dt = \frac{dX}{V} \\ \text{E SOSTITUIAMO } dt \end{array} \right. \quad (1)$$

$$-\mu_D \frac{V^2}{R} = V \frac{dV}{dX} \rightarrow \frac{dV}{V} = -\frac{\mu_D}{R} dX \rightarrow \int_{V_0}^{V(x)} \frac{dV}{V} = -\frac{\mu_D}{R} \int_0^X dX$$

$$\ln\left(\frac{V(x)}{V_0}\right) = -\frac{\mu_D}{R} X \rightarrow V(x) = V_0 e^{-\frac{\mu_D X}{R}} \quad (2)$$

PONIAMO QUINDI $X = \pi R$ E TROVIAMO LA VELOCITÀ FINALE V_1

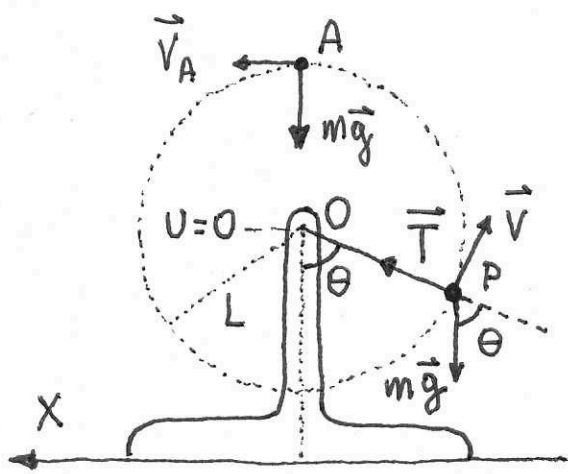
$$a) V_1 = V(\pi R) = V_0 e^{-\frac{\mu_D \pi R}{R}}$$

PER IL TEMPO NECESSARIO RIPARTIAMO DA (1)

$$dt = \frac{dX}{V} \quad \text{SOSTITUIAMO } V \text{ USANDO (2)} \quad dt = \frac{dX}{V_0 e^{-\frac{\mu_D X}{R}}} = \frac{e^{+\frac{\mu_D X}{R}}}{V_0} dX$$

$$T = \int_0^{\pi R} dt = \frac{1}{V_0} \int_0^{\pi R} e^{+\frac{\mu_D X}{R}} dX \rightarrow T = \frac{1}{V_0} \frac{R}{\mu_D} \left[e^{\frac{\mu_D X}{R}} \right]_0^{\pi R}$$

$$b) T = \frac{R}{V_0 \mu_D} (e^{\mu_D \pi} - 1)$$



SIA L LA LUNGHEZZA DELLA CORDA, CHE È ANCHE IL RAGGIO DELL'ORBITA. NEL PUNTO A LA TENSIONE È NULLA, L'UNICA FORZA CENTRIFUGA È QUINDI IN QUEL PUNTO QUELLA DI GRAVITÀ

$$mg = m \frac{v_A^2}{L} \rightarrow v_A^2 = gL \quad (1)$$

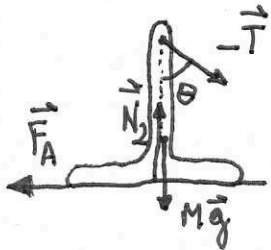
TROVIAMO QUINDI LA VELOCITÀ IN OGNI ALTRO PUNTO P (IDENTIFICATO DALL'ANGOLO θ) UTILIZZANDO LA CONSERVAZIONE DI E

$$\frac{1}{2} m v_A^2 + mgh(A) = \frac{1}{2} m v^2 - mgL \cos \theta$$

$$gL + 2gL = v^2 - 2gL \cos \theta \rightarrow v^2 = gL (3 + 2 \cos \theta) \quad (2)$$

LA RISULTANTE VERSO IL CENTRO DI TUTTE LE FORZE (\vec{T} E $m\vec{g}$) È UGUALE ALLA MASSA PER L'ACCELERAZIONE CENTRIFUGA

$$T - mg \cos \theta = m \frac{v^2}{L} \stackrel{(2)}{=} \frac{m}{L} gL (3 + 2 \cos \theta) \rightarrow T = 3mg (1 + \cos \theta) \quad (3)$$



DISEGNATO IL DIAGRAMMA DI CORPO LIBERO PER IL SUPPORTO, TENUTO CONTO CHE ESSO NON SI MUOVE, IMPONIAMO CHE LA SOMMA DELLE FORZE ORIZZONTALI SIA NULLA (È \vec{F}_A CHE CI INTERESSA): $F_{Ax} - T \sin \theta = 0 \rightarrow F_{Ax} = T \sin \theta$ E USANDO LA (3): $F_{Ax} = 3mg (1 + \cos \theta) \sin \theta \quad (4)$

PER TROVARE MASSIMI E MINIMI DI F_{Ax} DERIVIAMO RISPETTO A θ E PONIAMO = 0.

$$\frac{dF_{Ax}}{d\theta} = 3mg [(-\sin \theta) \sin \theta + (1 + \cos \theta) \cos \theta] = 3mg (-\sin^2 \theta + \cos \theta + \cos^2 \theta) = 3mg ((-1 + \cos^2 \theta) + \cos \theta + \cos^2 \theta) = 3mg (2 \cos^2 \theta + \cos \theta - 1)$$

$$\frac{dF_{Ax}}{d\theta} = 0 \rightarrow 2 \cos^2 \theta + \cos \theta - 1 = 0 \rightarrow \cos \theta = \frac{-1 \pm \sqrt{1 + 4 \cdot 2}}{4}$$

$$\cos \theta = \frac{-1 \pm 3}{4} \begin{cases} \cos \theta = \frac{1}{2} \rightarrow \theta = \pm 60^\circ \rightarrow \sin \theta = \pm \frac{\sqrt{3}}{2} \\ \cos \theta = -1 \rightarrow \theta = \pm 180^\circ \rightarrow \sin \theta = 0 \end{cases} \quad (5)$$

INSERIAMO I VALORI (5) NELLA (4)

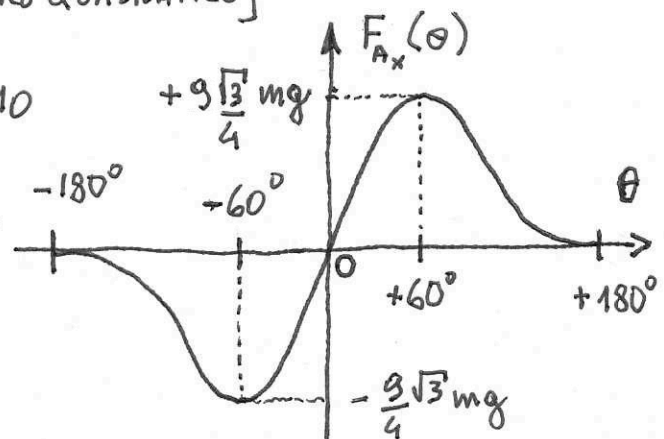
$$F_{Ax} (+60^\circ) = 3mg (1 + \frac{1}{2}) (\frac{\sqrt{3}}{2}) = + \frac{9\sqrt{3}}{4} mg$$

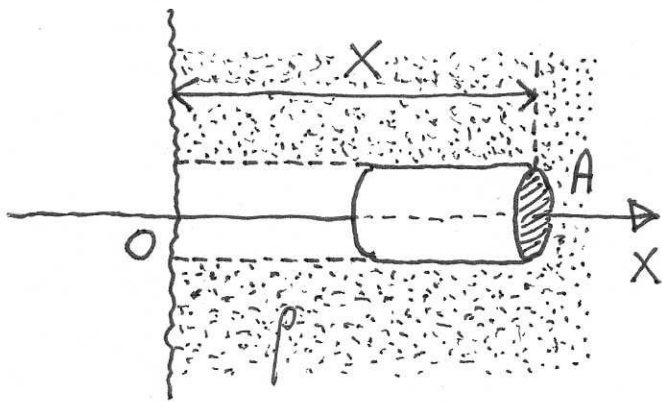
$$F_{Ax} (-60^\circ) = 3mg (1 + \frac{1}{2}) (-\frac{\sqrt{3}}{2}) = - \frac{9\sqrt{3}}{4} mg$$

$$F_{Ax} (\pm 180^\circ) = 3mg (1 - 1) (0) = 0 \quad [\text{ZERO QUADRATICO}]$$

→ QUINDI $\frac{9\sqrt{3}}{4} mg$ È IL VALORE MASSIMO

SIA DEL MODULO DELLA FORZA D'ATTRITO SIA DELLA SUA COMPONENTE X. È SEMPLICE E DIVERTENTE FARE UN GRAFICO DI $F_{Ax}(\theta) \quad (4)$





DOPO AVER PERCORSO UNO SPAZIO X L'ASTRONAVE HA RACCOLTO TUTTA LA POLVERE CONTENUTA IN UN VOLUME CILINDRICO DI BASE A E ALTEZZA X CORRISPONDENTE AD UNA MASSA

$$M = \rho V = \rho A X$$

QUINDI LA MASSA TOTALE DELL'ASTRONAVE È DIVENTATA $M' = M + m = M + \rho A X$

PER CONSERVAZIONE DELLA QUANTITÀ DI MOTO, CHIAMATA V LA VELOCITÀ DOPO UNO SPAZIO PERCORSO X , SI HA

$$M V_0 = M' V \rightarrow M V_0 = (M + \rho A X) V \rightarrow V = \frac{M}{(M + \rho A X)} V_0$$

MA $V = \frac{dx}{dt}$, PER CUI

$$\frac{dx}{dt} = \frac{M}{(M + \rho A X)} V_0 \quad \text{ORA SEPARIAMO LE VARIABILI E INTEGRIAMO}$$

$$\int_0^x (M + \rho A X) dx = M V_0 \int_0^t dt \rightarrow M X + \frac{\rho A}{2} X^2 = M V_0 t \rightarrow$$

$$\frac{\rho A}{2} X^2 + M X - M V_0 t = 0$$

RISOLVIAMO IN X

$$X = \frac{-M \pm \sqrt{M^2 + 2 \rho A M V_0 t}}{\rho A}$$

IL SEGNO $-$ LO POSSIAMO SCARTARE PERCHÉ CI INTERESSANO SOLO LE X POSITIVE. QUINDI

$$1) \quad X = -\frac{M}{\rho A} + \frac{\sqrt{M^2 + 2 \rho A M V_0 t}}{\rho A}$$

PER TROVARE LA VELOCITÀ BASTA DERIVARE

$$V = \frac{dx}{dt} = \frac{1}{\rho A} \frac{2 \rho A M V_0}{2 \sqrt{M^2 + 2 \rho A M V_0 t}}$$

$$2) \quad V = \frac{M V_0}{\sqrt{M^2 + 2 \rho A M V_0 t}}$$