

$m_1 = 5.00 \text{ kg}$
 $m_2 = 0.100 \text{ kg}$
 $r_1 = 5.00 \cdot 10^{-2} \text{ m}$
 $h = 1.00 \text{ m}$
 $M = 0.20 \text{ N}\cdot\text{m}$

Il sistema in esame è costituito da due corpi m_1 e m_2 , collegati tra loro da una corda, di massa trascurabile rispetto a quella dei corpi, che scorre senza attrito su due carrucole (ossimilabili a dischi di massa m_{c1} e $m_{c2} = 4m_{c1}$, e raggi r_1 e $r_2 = 2r_1$).

- Determinare il valore di m_2^* per cui il sistema rimane in equilibrio statico e le reazioni vincolari applicate dagli assi alle carrucole.
- Se la massa $m_2 = 5m_2^*$, determinare la velocità che la massa m_2 raggiunge dopo aver percorso un tratto h .
- Come cambia il risultato della domanda b) se la corda invece di scorrere senza attrito sulle carrucole le trascina solidalmente al ~~loro~~ ^{proprio} moto?
- Come cambia il risultato della domanda c) se sulle due carrucole agisce un momento di forze resistente M ?

a) m_2^* t.c. ^{situazione} statica e reaz. vincolari $\vec{N}_{c1}, \vec{N}_{c2} = ?$

Fune ideale ~~in~~, in condizioni statiche \Rightarrow tensione ~~ideale~~ uguale in modulo in tutta la fune. $\Rightarrow \vec{T}_1 = T\hat{y}; \vec{T}_2 = T\hat{y}$

\Rightarrow Su m_1 : $m_1\vec{g} + \vec{T}_1 = 0 \Rightarrow \hat{y}: (T - m_1g) = 0$

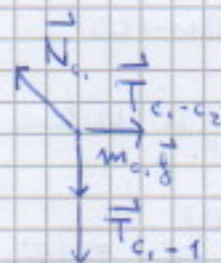
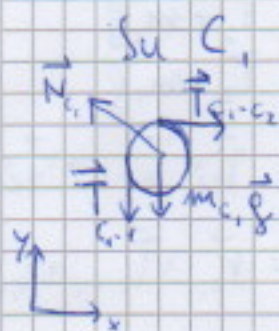
\Rightarrow Su m_2 : $m_2^*\vec{g} + T_2 = 0 \Rightarrow \hat{y}: (T - m_2^*g) = 0$
 $\Rightarrow m_2^* = m_1 = 5.00 \text{ kg}$

Reazioni vincolari:

$$\vec{N}_{C_1} = N_{C_1x} \hat{x} + N_{C_1y} \hat{y}$$

(59)

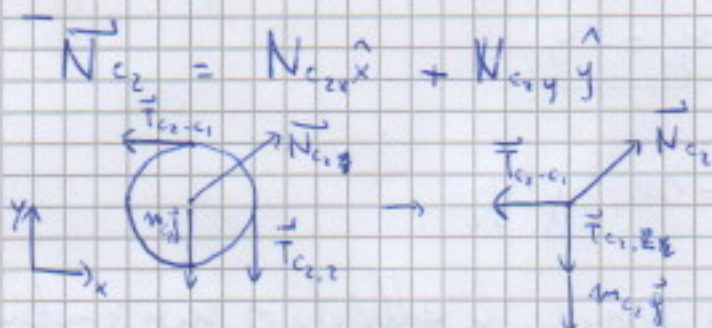
I eq. cardinali per corpi vincolati $\Rightarrow \vec{F}_{tot} = m_c \vec{g} + \vec{T}_{c_1-c_2} + \vec{T}_{c_2-c_1} + \vec{N}_{C_1} = 0$



$$\Rightarrow \begin{cases} \hat{x}: +T + N_{C_1x} = 0 \Rightarrow N_{C_1x} = -T = -m_c g \\ \hat{y}: -m_c g - T_{c_2-c_1} + N_{C_1y} = 0 \Rightarrow N_{C_1y} = m_c g + T = (m_c + m_{c_2})g \end{cases}$$

$$T = m_c g \approx 49.0 \text{ N} \Rightarrow N_{C_1x} \approx -49.0 \text{ N}$$

$$m_c g \approx 0.981 \text{ N} \Rightarrow N_{C_1y} \approx +50.0 \text{ N}$$



$$\vec{F}_{tot} = m_{c_2} \vec{g} + \vec{T}_{c_2-c_1} + \vec{T}_{c_2-c_2} + \vec{N}_{C_2} = 0$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \hat{x}: -T + N_{C_2x} = 0 \Rightarrow N_{C_2x} = T = m_c g \\ \hat{y}: -T - m_{c_2} g + N_{C_2y} = 0 \Rightarrow N_{C_2y} = T + m_{c_2} g = (m_c + m_{c_2})g \end{cases}$$

$$\Rightarrow N_{C_2x} \approx +49.0 \text{ N} ;$$

$$m_{c_2} = 4 m_c \approx 0.400 \text{ kg}$$

$$\Rightarrow m_{c_2} g \approx 3.92 \text{ N} \Rightarrow N_{C_2y} \approx 52.9 \text{ N}$$

b) $m_1 = 5m_2^*$ $\Rightarrow V_2$ dopo che ha percorso l'atto h?

c) Si può risolvere il sistema dinamico:

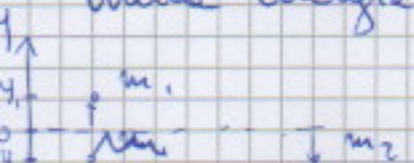
$$\begin{cases} m_1 \vec{a}_1 = \vec{T}_1 + m_1 \vec{g} \\ m_2 \vec{a}_2 = \vec{T}_2 + m_2 \vec{g} \end{cases}$$

che, con i vincoli di filo ideale, si riduce

$$\begin{cases} I_{C_1} \ddot{\phi}_1 = \vec{r}_{C_1} \times \vec{T}_{C_1-1} + \vec{r}_{C_1} \times \vec{T}_{C_1-2} \\ I_{C_2} \ddot{\phi}_2 = \vec{r}_{C_2} \times \vec{T}_{C_2-1} + \vec{r}_{C_2} \times \vec{T}_{C_2-2} \end{cases}$$

ad un sistema di 4 incognite per 4 equazioni (incognite: $a_2, |\vec{T}_1|, |\vec{T}_{C_1-1}|, |\vec{T}_2|$).
 Il sistema, in assenza di attrito, tre filo e carrucola, si riduce a 2 eq. e 2 incognite, a_2 e T .
 Tuttavia, è più immediato svolgerlo con la conservazione dell'energia.

Unica energia potenziale è gravitazionale.



$$U(y_1, y_2) = m_1 g y_1 + m_2 g y_2$$

Per l'instenibilità del filo, rispetto a qualunque rif. comune deve valere: $y_1 = -y_2$

$$\Rightarrow U(y_1, y_2) = U(y_2) = (m_2 - m_1) g y_2$$

Energia cinetica: carrucola priva di attrito \Rightarrow non ruota

$$T = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2$$

Instenibilità filo $\Rightarrow v_1 \hat{y} = -v_2 \hat{y} \Rightarrow T = \frac{(m_1 + m_2)}{2} v_2^2$

$$E(y_2, v_2) = \frac{m_1 + m_2}{2} v_2^2 + (m_2 - m_1) g y_2$$

All'istante iniziale, supp. $y_2 = 0, v_2 = 0$ (fermo)

$$\Rightarrow E(0, 0) = 0$$

Alla fine, $y_2 = -h, v_2 = v_2(h)$

$$\Rightarrow E(-h, v_2(-h)) = E(0, 0) = 0 \quad \text{Per conservazione dell'energia}$$

$$\Rightarrow \frac{m_1 + m_2}{2} v_2^2(-h) - (m_2 - m_1) g h = 0$$

$$\Rightarrow |v_2(-h)| = \sqrt{\frac{2(m_2 - m_1)gh}{(m_1 + m_2)}} = \sqrt{\frac{4g}{5}gh} = 2\sqrt{\frac{gh}{5}} \approx 3.62 \frac{m}{s}$$

$m_2 = 5m_1 = 5m$

c) ^{non} Se corde trascinata solidalmente corrucciata,
 C₁ ruota con $\vec{\phi}_1 = \frac{v_2}{r_1} \hat{z}$, $\vec{\phi}_2 = \frac{v_2}{r_2} \hat{z}$, con $r_2 = 2r_1$
 e \hat{z} uscente dal foglio.

\Rightarrow L'energia meccanica diventa:

$$E = \frac{(m_1 + m_2)v_2^2}{2} + \frac{I_{C1}}{2} \dot{\phi}_1^2 + \frac{I_{C2}}{2} \dot{\phi}_2^2 + (m_2 - m_1)gh$$

Non vi è infatti variazione di x , potenziale sulle corruccie.

Poiché $I_{C1} = \frac{m_{C1}}{2} r_1^2$ ed $I_{C2} = \frac{m_{C2}}{2} r_2^2$

$$\leadsto E = \frac{m_1 + m_2}{2} v_2^2 + \frac{(m_{C1} + m_{C2})}{4} v_2^2 + (m_2 - m_1)gh$$

$\Rightarrow E = E(y_2, v_2)$, e' dunque una funzione di 2 variabili.
 Imponendo $E(0,0) = 0 = E(-h, v_2(-h))$

$$\Rightarrow \frac{v_2(-h)^2}{2} \left[(m_1 + m_2) + \frac{(m_{C1} + m_{C2})}{2} \right] = (m_2 - m_1)gh$$

$$\Rightarrow |v_2(-h)| = \sqrt{\frac{2(m_2 - m_1)gh}{\left[m_1 + m_2 + \frac{m_{C1} + m_{C2}}{2}\right]}}$$

$m_2 = 5m_1; m_{C2} = 4m_{C1}$

$$= \sqrt{\frac{8m_1gh}{\left(6m_1 + \frac{5}{2}m_{C1}\right)}} = 2\sqrt{\frac{gh}{3 + \frac{5}{6}\frac{m_{C1}}{m_1}}} = 2\sqrt{\frac{gh}{3}} \cdot \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{5}{12}\frac{m_{C1}}{m_1}}}$$

$$\approx 3.62 \frac{m}{s} \cdot \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{5}{12}\frac{m_{C1}}{m_1}}} \approx 3.61 \frac{m}{s}$$

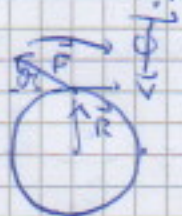
d) Momento resistente \Rightarrow energia non conservata.

Tuttavia, vale $E(0,0) - E(-h, v_2(-h)) = -L_{nc}$

Qual è il lavoro del momento resistente τ su una carrucola?

Supponiamo che \vec{M} sia determinato da una forza costante $\vec{F} : |\vec{F}| = F$

$$\vec{M} = \vec{R} \times \vec{F} = RF \cos \theta \hat{z}$$



Il lavoro della forza \vec{F} , se agisce per un intervallo di tempo Δt in cui la carrucola ruota di $\Delta \phi$, è:

$$L_{nc} = \int_0^t dt' (\vec{F} \cdot \vec{v}) = \int_0^t F \cos \theta R dt' |\dot{\phi}| = -F \cos \theta R |\Delta \phi| = -M |\Delta \phi|$$

$|\vec{v}| = R |\dot{\phi}|$

angolo
tra \vec{F} e $\vec{v} > \frac{\pi}{2}$

$$\Rightarrow L_{nc} = -M |\Delta \phi| \quad \text{in quanto solo } M \text{ agisce sulla sistema in modo non conservativo.}$$

M agisce però su entrambe le carrucole:

$$L_{nc} = -M (|\Delta \phi_1| + |\Delta \phi_2|) = -M \left(\frac{h}{r_1} + \frac{h}{r_2} \right) = -Mh \frac{r_1 + r_2}{r_1 r_2}$$

$$E(0,0) = 0$$

$$\Rightarrow E(-h, v_2(-h)) = L_{nc}$$

$$\frac{1}{2} (m_1 + m_2) v_2^2(-h) + \frac{1}{2} (m_1 + m_2) - (m_2 - m_1) g h = -Mh \left(\frac{r_1 + r_2}{r_1 r_2} \right)$$

$$\Rightarrow |v_2(-h)| = \sqrt{\frac{2[(m_2 - m_1) g h - Mh \frac{r_1 + r_2}{r_1 r_2}]}{[m_1 + m_2 + \frac{1}{2} (m_1 + m_2)]}}$$

$$\begin{aligned} m_1 &= 5m_2 \\ m_2 &= 4m_1 \\ v_2 &= 2v_1 \end{aligned}$$

$$= \sqrt{\frac{2 \left(\frac{1}{2} g h + \frac{3}{8} \frac{M}{m_1 r_1} \right) h}{5 \left(1 + \frac{5}{12} \frac{m_1}{m_2} \right)}} = 2 \sqrt{\frac{g h}{3}} \cdot \frac{\sqrt{1 - \frac{3}{8} \frac{M}{g m_1 r_1}}}{\sqrt{1 + \frac{5}{12} \frac{m_1}{m_2}}} \approx 3.02 \frac{m}{s} \cdot \frac{0.985}{(1.004)} \approx 3.55 \frac{m}{s}$$

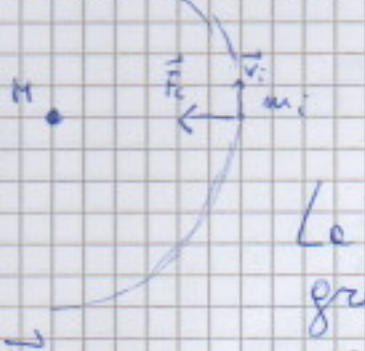
ES. 8.1 Compito 5/7/2021 - satelliti di un pianeta

Pianeta di massa M . Orbite satelliti circolari.

3 satelliti naturali con $m_1, m_2, m_3 \ll M$, e periodi T_1, T_2, T_3 .

Nota R_3 : $\begin{cases} T_1 = 1.77 \text{ giorni terrestri} & R_3 = 1.070.400 \text{ km} \\ T_2 = 3.55 \text{ " " " " } & G = 6.67 \cdot 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2 \text{Kg}^{-2} \\ T_3 = 7.16 \text{ " " " " } \end{cases}$

1. Calcolare R_1 e R_2 , raggi delle orbite degli altri due satelliti.
 Studia problema nel rif. solidale con M , per generic satellite i ($i \in \{1, 2, 3\}$)
 Orbite circolari \Rightarrow accelerazione centripeta costante.

$\vec{a}_{ci} = -\omega_i^2 R_i \hat{r}$

 \Rightarrow vel. angolare ω_i costante e periodo $T_i = \frac{2\pi}{\omega_i}$

La forza centripeta è la forza gravitazionale: $\vec{F}_{ci} = \vec{F}_{gi}$

$$\vec{F}_{gi} = -G \frac{m_i M}{R_i^2} \hat{r}$$

$$\vec{F}_{ci} = -m_i \omega_i^2 R_i \hat{r}$$

$$\vec{F}_{ci} = \vec{F}_{gi} \Rightarrow \frac{GM}{R_i^2} = \omega_i^2 R_i$$

$$\Rightarrow \omega_i^2 R_i^3 = GM \text{ costante}$$

$$\omega_i^2 R_i^3 \text{ costante} \Rightarrow \left[\frac{R_i^3}{T_i^2} = \frac{GM}{4\pi^2} \right] \quad \left(\text{III legge di Keplero} \right)$$

$$T_i^2 = K R_i^3, \text{ con } K = \frac{4\pi^2}{GM}$$

$$\Rightarrow R_i = \sqrt[3]{\frac{GM}{4\pi^2} T_i^2}$$

$$\left(1 \text{ giorno terrestre} = 3600 \cdot 24 \text{ s} = 86400 \text{ s} \right)$$

$$= 0.86400 \cdot 10^5 \text{ s}$$

$$\Rightarrow T_3 = 7.16 \cdot 0.86400 \cdot 10^5 \text{ s} \approx 0.619 \cdot 10^6 \text{ s}$$

Sapendo $\frac{R_3^3}{T_3^2}$, si calcola $\frac{GM}{4\pi^2} = \frac{R_3^3}{T_3^2} = \frac{(1.07040 \cdot 10^9 \text{ m})^3}{(0.619 \cdot 10^6 \text{ s})^2} \approx 3.20 \cdot 10^{15} \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$

Per calcolare R_1 ed R_2 , conviene sfruttare però R_3 e T_3 :

$$R_i = \sqrt[3]{\frac{GM}{4\pi^2} T_i^2} = \sqrt[3]{\frac{GM}{4\pi^2} T_3^2 \left(\frac{T_i}{T_3} \right)^2} = R_3 \left(\frac{T_i}{T_3} \right)^{\frac{2}{3}}$$

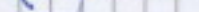
Pianeta di massa M . Orbite satelliti circolari.

3 satelliti naturali con $m_1, m_2, m_3 \ll M$, e periodi T_1, T_2, T_3 .

Nota R_3 :

$T_1 = 1.77$ giorni terrestri	$R_3 = 1.070.400 \text{ km}$
$T_2 = 3.55$ " "	$G = 6.67 \cdot 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2 \text{kg}^{-2}$
$T_3 = 7.16$ " "	

1. Calcolare R_1 e R_2 , raggi delle orbite degli altri due satelliti.
 Studio problema e nel r.f. solidale con M , per generico satellite i ($i \in \{1, 2, 3\}$)
 Orbita circolare \Rightarrow accelerazione centripeta costante. ~~Per caso~~

H.  $\vec{a}_{ci} = -\omega_i^2 R_i \hat{r}$ \Rightarrow vel. angulare ω_i constante e período $T_i = \frac{2\pi}{\omega_i}$

La forza centripeta è la forza gravitazionale:

$$\vec{F}_c = \vec{F}_g$$

$$g_i = -G \frac{m_i M}{R_i^2} \hat{r}$$

$$F_c = -m_i \omega_i^2 R_i \hat{r}$$

$$\frac{F_c}{R_i^2} = \frac{F_g}{R_i^2} \Rightarrow \frac{GM}{R_i^2} = \omega_i^2 R_i$$

$$\Rightarrow \boxed{\omega_i^2 R_i^3 = GM} \text{ constante}$$

$$\omega_i^2 R_i^3 \text{ costante} \Rightarrow \left[\frac{R_i^3}{T_i^2} = \frac{GM}{4\pi^2} \right] \left(\begin{array}{l} \text{III legge di Keplero} \\ T_i^2 = K R_i^3, \text{ con } K = \frac{4\pi^2}{GM} \end{array} \right)$$

$$\Rightarrow R_i = \sqrt[3]{\frac{GM}{4\pi^2} T_i^2}$$

$$\left(\begin{aligned} 1 \text{ giorno terrestre} &= 3600 \cdot 24 \text{ s} = 86400 \text{ s} \\ &= 0,86400 \cdot 10^5 \text{ s} \end{aligned} \right)$$

$$\Rightarrow T_3 = 7.16 \cdot 0.86400 \cdot 10^5 \text{ s} \approx 0.619 \cdot 10^6 \text{ s}$$

Sapendo $\frac{R_3^3}{T_3^2}$, si calcola $\frac{GM}{4\pi^2} = \frac{R_3^3}{T_3^2} = \frac{(1.070 \cdot 10^9 \text{ m})^3}{(0.619 \cdot 10^6 \text{ s})^2} \approx 3.20 \cdot 10^{15} \frac{\text{m}^3}{\text{s}^2}$

Per calcolare R_1 ed R_2 , conviene sfruttare però R_3 e T_3 :

$$R_i = \sqrt[3]{\frac{GM}{4\pi^2} T_i^2} = \sqrt[3]{\frac{GM}{4\pi^2} T_3^2 \left(\frac{T_i}{T_3}\right)^2} = R_3 \left(\frac{T_i}{T_3}\right)^{\frac{2}{3}}$$

$$R_1 = 1.0704 \cdot 10^9 \text{ m} \left(\frac{1.77}{7.16} \right)^{\frac{2}{3}} \approx 4.22 \cdot 10^8 \text{ m}$$

$$R_2 = 1.0704 \cdot 10^9 \text{ m} \left(\frac{3.55}{7.16} \right)^{\frac{2}{3}} \approx 0.671 \cdot 10^9 \text{ m}$$

$$2. \quad \vec{g}_i = ?$$

Acc. gravità pianeta $\vec{g}_i = - \frac{GM}{R_i^2} \hat{r}_i$

$$GM = 4\pi^2 \cdot \left(\frac{GM}{4\pi^2} \right) \approx 1.26 \cdot 10^{17} \text{ m}^3 \text{ s}^{-2}$$

$$\Rightarrow g_i = |\vec{g}_i| = \frac{GM}{R_i^2}$$

$$\Rightarrow g_1 = \frac{1.26 \cdot 10^{17}}{(4.22 \cdot 10^8)^2} \frac{\text{m}^3}{\text{s}^2} \approx 0.710 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$$

$$g_2 = \frac{1.26 \cdot 10^{17}}{(0.668 \cdot 10^9)^2} \frac{\text{m}^3}{\text{s}^2} \approx 0.283 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$$

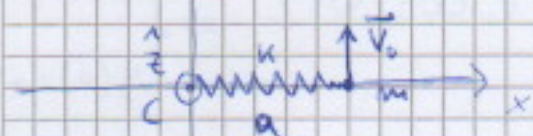
$$g_3 = \frac{1.26 \cdot 10^{17}}{(1.0704 \cdot 10^9)^2} \frac{\text{m}^3}{\text{s}^2} \approx 0.110 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$$

$$3. \quad M = ?$$

$$M = \frac{GM}{G} = \frac{1.26 \cdot 10^{17}}{6.67 \cdot 10^{-11}} \frac{\text{m}^3 \text{ Kg}^2}{\text{s}^2 \text{ N} \cdot \text{m}^2} \approx 1.89 \cdot 10^{27} \text{ Kg}$$

[Pianeta è Giove, i satelliti Io, Europa e Ganimede].

E=2.1) $\gamma \wedge$



Lunghezza molla a riposo: 0

NO ATTRITO

$$\vec{v}_0 = v_0 \hat{y}$$

Velocità circolare

$$\vec{A} = ?$$

$$\begin{cases} m = 3 \text{ kg} \\ a = 7 \text{ m} \\ K = 12 \frac{\text{N}}{\text{m}} \\ v_0 = 5 \frac{\text{m}}{\text{s}} \end{cases}$$

Momento angolare

$$1. \quad L = ?$$

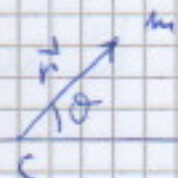
All'istante iniziale $\vec{L}(t=0) = \vec{r} \times m \vec{v}_0 = a m v_0 \hat{z} \approx 105 \text{ J} \cdot \text{s} \hat{z}$

La velocità circolare $\vec{A} = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} (\vec{r} \times \vec{v}) = \frac{a v_0}{2} \hat{z} \approx 17.5 \text{ J} \cdot \text{s} \hat{z}$

Poiché la forza elastica è centrale,

$$\vec{F}_{ee} = -K r \hat{r} = -K \vec{r}$$

$$m \vec{a} = \vec{F}_{ee} = -K \vec{r}$$



$$\Rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{dt} \times m \vec{v} + \vec{r} \times m \frac{d\vec{v}}{dt} = -K m \frac{\vec{r} \times \vec{r}}{0} = 0$$

$\vec{v} \times m \vec{v} = 0$

$\Rightarrow \vec{L}$ è conservato, così come la velocità circolare \vec{A} .
 \rightarrow II legge di Keplero generalizzata

2. Scrivere le coordinate del corpo in funzione del tempo,

$x(t)$ ed $y(t)$ ~~risultato~~

Scompongo $\vec{F}_{ee} = m \vec{a}$ su \hat{x} ed \hat{y}

$$\vec{F}_{ee} = -K(x \hat{x} + y \hat{y})$$

$$L, \quad m \ddot{x} = -Kx \Rightarrow \ddot{x} + \omega^2 x = 0$$

$$m \ddot{y} = -Ky \Rightarrow \ddot{y} + \omega^2 y = 0$$

$$\omega^2 = \frac{K}{m} = 4 \text{ s}^{-2}$$

Quindi sono le c.o.I. ?

$$x(0) = a$$

$$\dot{x}(0) = 0$$

$$y(0) = 0$$

$$\dot{y}(0) = +v_0$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x(t) = a \cos(\omega t) \\ y(t) = \frac{v_0}{\omega} \sin(\omega t) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \dot{x}(t) = -\omega a \sin(\omega t) \\ \dot{y}(t) = v_0 \cos(\omega t) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x(0) = a \\ \dot{x}(0) = 0 \\ y(0) = 0 \\ \dot{y}(0) = +v_0 \end{cases}$$

3) Orbita ellittica, periodo dell'orbita, asse maggiore e minore:

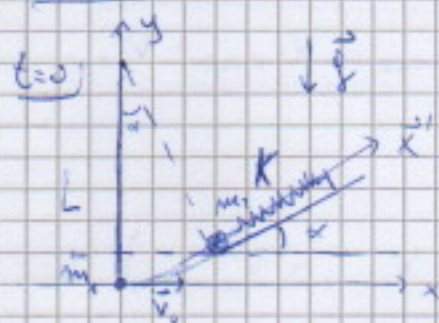
Orbita è ellittica, infatti:

$$\frac{x^2(t)}{a^2} + \frac{\omega^2 y^2(t)}{v_0^2} = \cos^2(\omega t) + \sin^2(\omega t) = 1$$

Il periodo è $T = \frac{2\pi}{\omega} = \pi \text{ s}$
 $\omega = 2 \text{ s}^{-1}$

L'asse maggiore è $a = 7 \text{ m}$

l'asse minore è $b = \frac{v_0}{\omega} = 2.5 \text{ m}$



m_1 pendolo, lunghezza L

m_1 urto m_2 molla elastica e centrato.

$$\left[\begin{array}{l} L = 3 \text{ m} ; m_1 = 2 \text{ kg} ; m_2 = 5 \text{ kg} ; K = 7 \frac{\text{N}}{\text{m}} \\ \alpha = 30^\circ ; v_0 = 4 \frac{\text{m}}{\text{s}} \end{array} \right.$$

1. Velocità di m_1 ed m_2 subito dopo l'urto.

Pendolo semplice è sistema conservativo

$$\text{A } t=0, E_{\text{tot}} = \frac{1}{2} m_1 v_0^2$$

Prendo la 0 dell'energia potenziale gravitazionale nel punto di altezza minima del pendolo.

All'istante dell'urto $E_{1,\text{pre}} = \frac{1}{2} m_1 v_{1,\text{pre}}^2 + m_1 g L (1 - \cos \alpha)$

Poi

$$E_{1,\text{pre}} = E_{1,\text{post}} \Rightarrow |\vec{v}_{1,\text{post}}| = \sqrt{v_0^2 - 2gL(1 - \cos \alpha)} \approx \sqrt{(16 - 2 \cdot 9.81 \cdot 3 \cdot (1 - \frac{\sqrt{3}}{2}))} \frac{\text{m}}{\text{s}} \approx 2.85 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

Nell'urto tra m_1 ed m_2 , si conservano la quantità di moto, dove

all'impulso (l'energia gravitazionale o elastica, in generale potenziale, è invariata nell'approssimazione di urto istantaneo).

Conviene studiare l'urto lungo un'asse \hat{x}' inclinato di α rispetto ad \hat{x} , in modo che urto sia lineare.

$$\Rightarrow \vec{v}_{1,\text{pre}} = |\vec{v}_{1,\text{pre}}| \hat{x}' = v_{1,\text{pre}} \hat{x}' ; \vec{v}_{2,\text{pre}} = 0 ; \vec{v}_{1,\text{post}} = v_{1,\text{post}} \hat{x}' ; \vec{v}_{2,\text{post}} = v_{2,\text{post}} \hat{x}'$$

$$\vec{p}_{\text{pre}} = m_1 \vec{v}_{1,\text{pre}} = \vec{p}_{\text{post}} = m_1 \vec{v}_{1,\text{post}} + m_2 \vec{v}_{2,\text{post}}$$

$$E_{\text{pre}} = \frac{1}{2} m_1 v_{1,\text{pre}}^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1,\text{post}}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2,\text{post}}^2$$

In generale:

$$\Rightarrow \hat{x}' : \begin{cases} m_1 (v_{1,\text{pre}} - v_{1,\text{post}}) = m_2 (v_{2,\text{post}} - v_{2,\text{pre}}) \\ \frac{1}{2} m_1 (v_{1,\text{pre}}^2 - v_{1,\text{post}}^2) = \frac{1}{2} m_2 (v_{2,\text{post}}^2 - v_{2,\text{pre}}^2) \end{cases}$$

Dividendo la II per la I, trovo:

$$V_{1,PRE} + V_{1,POST} = V_{2,PRE} + V_{2,POST} \Rightarrow V_{1,PRE} - V_{2,PRE} = V_{2,POST} - V_{1,POST}$$

$$\Rightarrow V_{2,POST} = V_{1,PRE} - V_{2,PRE} + V_{1,POST}$$

$$\Rightarrow m_1 (V_{1,PRE} + V_{1,POST}) = m_2 (V_{1,PRE} - V_{2,PRE} + V_{1,POST} - V_{2,PRE})$$

$$\Rightarrow (m_1 + m_2) V_{1,POST} = (m_1 - m_2) V_{1,PRE} + 2m_2 V_{2,PRE}$$

e sostituendo in

$$V_{2,POST} = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} V_{1,PRE} + \frac{2m_2}{m_1 + m_2} V_{2,PRE}$$

$$V_{2,POST} = + \frac{2m_1}{m_1 + m_2} V_{1,PRE} + \frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2} V_{2,PRE}$$

Nel nostro caso, $V_{2,PRE} = 0$

$$\Rightarrow \begin{cases} V_{1,POST} = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} V_{1,PRE} = - \frac{3}{7} \overbrace{V_{1,PRE}}^{2.83 \frac{m}{s}} \approx -1.22 \frac{m}{s} \\ V_{2,POST} = + \frac{2m_1}{m_1 + m_2} V_{1,PRE} = + \frac{4}{7} V_{1,PRE} \approx +1.63 \frac{m}{s} \end{cases}$$

2.) Controvariazione massima della molla dopo l'urto $\Delta x'_{max} = ?$

m_2 + Molla è sistema conservativo \Rightarrow posso trovare $\Delta x'_{max}$ con cons. dell'energia. Scrivo l'energia ^{meccanica} della molla e di m_2 :

$$E = \frac{1}{2} m_2 v_2^2 + \frac{1}{2} K \Delta x'^2 + m_2 g h \Delta x'_{max} \sin \alpha$$

\hookrightarrow Prendo lo 0 di entrambe le energie potenziali in $\Delta x' = 0$

All'istante iniziale, $v_2 = v_{2,POST}$; $\Delta x' = 0$

" " di elongazione massima della molla, $v_2 = 0$, $\Delta x' = \Delta x'_{max}$

Per la conservazione dell'energia: $\frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} K \Delta x'_{max}^2 + m_2 g h \Delta x'_{max} \sin \alpha$

$$\rightarrow \Delta x'_{\max} + \underbrace{2 \frac{m_2 g}{K} \sin \alpha}_{\omega_2^2} \Delta x'_{\max} - \underbrace{\frac{m_2}{K} v_2^2}_{\omega_2^2} = 0$$

$$\omega_2 = \sqrt{\frac{K}{m_2}} = \sqrt{\frac{7}{5}} \text{ s}^{-1}$$

$$\Delta x'_{\max} = - \frac{g \sin \alpha}{\omega_2^2} \pm \sqrt{\left(\frac{g \sin \alpha}{\omega_2^2} \right)^2 + \frac{v_2^2}{\omega_2^2}}$$

corrisponde al min

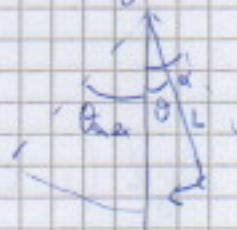
$$\rightarrow \Delta x'_{\max} = + \frac{g \sin \alpha}{\omega_2^2} \left[\sqrt{1 + \frac{\omega_2^2 v_2^2}{g^2 \sin^2 \alpha}} - 1 \right] =$$

$$\omega_2^2 = \frac{7}{5} \text{ s}^{-2} \rightarrow = 9.81 \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{5}{7} \left[\sqrt{1 + \frac{7 \cdot 4 \cdot (1.0)^2}{5 \cdot (9.81)^2}} - 1 \right] \approx 0.261 \text{ m}$$

$$\sin \alpha = \frac{3}{5}$$

3) Angolo massimo raggiunto dal pendolo: $\theta_{\max} = ?$

Energie meccanica pendolo: $E = \frac{m_1 L^2 \dot{\theta}^2}{2} + m_1 g L (1 - \cos \theta)$



Cons. energie meccanica con $\dot{\theta} = \frac{v_1}{L}$

$$\Rightarrow E(\theta = \alpha; \dot{\theta} = \frac{v_{1, \text{post}}}{L}) = E(\theta = \theta_{\max}; \dot{\theta} = 0)$$

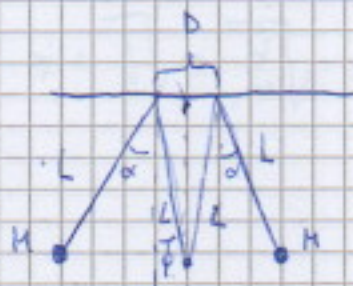
$$\Rightarrow \frac{m_1}{2} v_{1, \text{post}}^2 + m_1 g L (1 - \cos \alpha) = m_1 g L (1 - \cos \theta_{\max})$$

$$\frac{v_{1, \text{post}}^2}{2 g L} - \cos \alpha = - \cos \theta_{\max}$$

$$\Rightarrow \theta_{\max} = \cos^{-1} \left[\frac{v_{1, \text{post}}^2}{2 g L} - \cos \alpha \right]$$

$$\Rightarrow \cos \theta_{\max} = \cos \alpha - \frac{v_{1, \text{post}}^2}{2 g L} \approx \frac{\sqrt{3}}{2} - \frac{(1.22)^2}{2 \cdot 9.81 \cdot 3} \approx 0.841$$

$$\Rightarrow \theta_{\max} \approx 32.8^\circ$$



Pendoli distanziati di D da ~~tra~~ i punti di attacco; lunghi L e di massa M , lasciati da fermo con angolo α .

$$\begin{cases} M = 3 \text{ kg} \\ L = 5 \text{ m} \\ \alpha = 30^\circ \\ D = 1.0 \text{ m} \end{cases}$$

1. Velocità di ciascun pendolo nell'istante dell'urto = ?

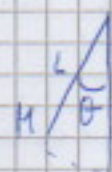
Per simmetria, essendo lasciati dalla stessa altezza, ~~per~~ avendo la stessa lunghezza L , urtano nel mezzo; in tali condizioni, formano un angolo ϕ con la verticale:

$$\sin \phi = \frac{D}{2L} = 0.1 \Rightarrow \cos \phi = \frac{\sqrt{4L^2 - D^2}}{2L} = \sqrt{1 - \left(\frac{D}{2L}\right)^2} \approx 0.995$$

Fino all'urto, il sistema è conservativo.

L'energia di ciascun pendolo è:

$$E = \frac{Mv^2}{2} + MgL(1 - \cos \theta)$$

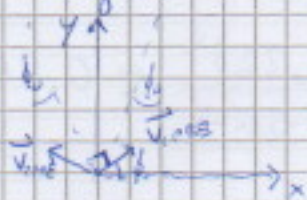


$$\text{A } t=0, \quad v=0, \quad \theta=\alpha \Rightarrow E_0 = MgL(1 - \cos \alpha)$$

$$\text{A } t = t_{\text{urto}}, \quad v = v_{\text{PRE}}, \quad \theta = \phi \Rightarrow E = \frac{M}{2} v_{\text{PRE}}^2 + MgL(1 - \cos \phi)$$

$$\begin{aligned} E_0 = E \quad \text{per cons. energia} &\Rightarrow |v_{\text{PRE}}| = \sqrt{2gL(\cos \phi - \cos \alpha)} \\ &= \sqrt{2 \cdot 5 \cdot 9.81 \left(0.995 - \frac{\sqrt{3}}{2}\right) \frac{\text{m}^2}{\text{s}^2}} \\ &\approx 3.56 \frac{\text{m}}{\text{s}} = v_{\text{PRE}} \end{aligned}$$

Per quanto riguarda la direzione e il verso, prendo sist. rif. con origine nel p.to dell'urto:



$$\Rightarrow \vec{v}_{1\text{PRE}} = v_{\text{PRE}} (\cos \phi_0 \hat{x} + \sin \phi_0 \hat{y})$$

$$\vec{v}_{2\text{PRE}} = v_{\text{PRE}} (-\cos \phi_0 \hat{x} + \sin \phi_0 \hat{y})$$

2. Minima ~~alt~~ distanza dal soffitto dopo l'urto ($d = ?$)

Urto completamente anelastico \Rightarrow corpi proseguono il moto con la stessa velocità, conservando l'impulso:

$$m_1 \vec{V}_{1, \text{pre}} + m_2 \vec{V}_{2, \text{pre}} = (m_1 + m_2) \vec{V}_{\text{post}}$$

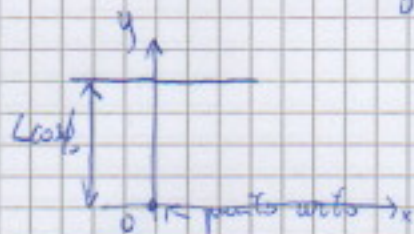
$$\Rightarrow \vec{V}_{\text{post}} = \frac{m_1 \vec{V}_{1, \text{pre}} + m_2 \vec{V}_{2, \text{pre}}}{m_1 + m_2} \quad (= \vec{V}_{\text{pre}} \text{ del centr. di massa})$$

Nel nostro caso, $m_1 = m_2 = M$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \vec{V}_{\text{post}} &= \frac{M}{2M} V_{\text{pre}} ((\cos \phi_0 - \cos \phi_0) \hat{x} + 2 \sin \phi_0 \hat{y}) = \\ &= V_{\text{pre}} \sin \phi_0 \hat{y} \approx 0.356 \frac{\text{m}}{\text{s}} \hat{y} \end{aligned}$$

Dopo l'urto, i fili non sono ~~tensi~~ tesi \Rightarrow non c'è tensione
 \Rightarrow moto in verticale in presenza di gravità

Cons. energia $\Rightarrow E = \frac{2M}{2} v^2 + 2M g y$



$$E(0) = M V_{\text{pre}}^2 \sin^2 \phi_0 = M V_{\text{post}}^2$$

$$E(h_{\text{max}}) = 2M g h_{\text{max}}$$

Cons. energia $\Rightarrow h_{\text{max}} = \frac{V_{\text{post}}^2}{2g} \approx 0.646 \cdot 10^{-2} \text{ m}$

$$d = L \cos \phi_0 - h_{\text{max}} \approx 5.0995 \text{ m} - 0.646 \cdot 10^{-2} \text{ m} \approx 4.97 \text{ m}$$

3. Tempo di passaggio da $y = 0$:

Legge oraria: $y(t) = V_{\text{post}} t + \frac{1}{2} g t^2$

h-pungo $y(\tilde{t}) = 0$

$$\frac{1}{2} g \tilde{t}^2 - 2 V_{\text{rost}} \tilde{t} = 0$$

$$\tilde{t} \left(\tilde{t} - \frac{2 V_{\text{rost}}}{g} \right) = 0$$

$$\Rightarrow \tilde{t} \approx \frac{2 V_{\text{rost}}}{g} \approx 0.726 \cdot 10^{-1} \text{ s}$$