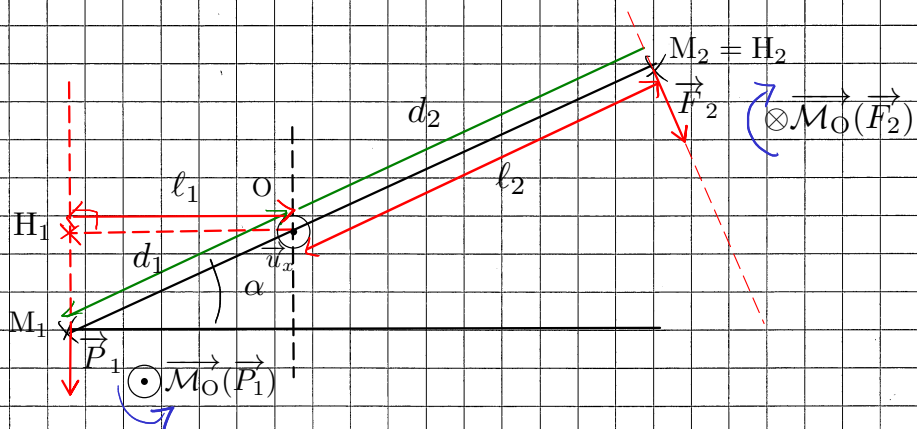


A.N.: $m_{2,\min} = 67 \text{ kg}$

2)



En modifiant la direc.^o de la force, donc de la droite d'action, la longueur du bras de levier est modifiée : on a, au mieux, $l_2 = d$.

Ainsi,

$$\sum M_O(\vec{F}_i) < 0$$

avec $\|\vec{F}_2\| = m_2 g$

$$\Leftrightarrow m_1 g d_1 \sin \alpha - m_2 g d_2 < 0$$

$$\Leftrightarrow m_2 > m_1 \frac{d_1}{d_2} \cos \alpha$$

A.N:

$$m_{2, \min} = 33 \text{ kg}$$

$$g = 10 \text{ m.s}^{-2}$$

Autrement dit, c'est 330 N de force gagnée par rapport à la situaⁿ. précédente !

Gain de 50%.

II/ 1) Système = benne + bras, assimilée

à G de masse $m_{\text{tot}} = m + M$

□ Référentiel: sol, galiléen

□ Repère: $(O, \vec{u}_x, \vec{u}_y, \vec{u}_z)$

□ Repérage: $\begin{cases} \vec{OG} = d \vec{u}_n \\ \vec{\omega}(G) = d \dot{\theta} \vec{u}_\theta \\ \vec{a}(G) = d \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - d \dot{\theta}^2 \vec{u}_n \end{cases}$

□ Bdf:

$$\begin{aligned} \triangleright \text{ Poids } \vec{P} &= m_{\text{tot}} g \vec{u}_z \\ &= m_{\text{tot}} g (\cos \theta \vec{u}_n - \sin \theta \vec{u}_\theta) \end{aligned}$$

$$\triangleright \text{ Force } \vec{F} = \vec{0} \text{ (liaison pivot parfaite)}$$

□ Bdy:

$$\triangleright M_O(\vec{P}) = (\vec{OG} \wedge \vec{P}) = (d \vec{u}_n \wedge (m_{\text{tot}} g (\cos \theta \vec{u}_n - \sin \theta \vec{u}_\theta)))$$

$$= -m_{\text{tot}} g d \sin \theta \vec{u}_y$$

$$\Leftrightarrow M_y(\vec{P}) = -m_{\text{tot}} g d \sin \theta$$

Avec le bras de levier, on a
 $l = d \sin \theta$ et $\|\vec{P}\| = m_{\text{tot}} g$

donc

$$M_y(\vec{P}) = -m_{\text{tot}} g d \sin \theta$$

$$\Delta L_y(S) = J_{\text{tot}} \ddot{\theta}$$

Δ TMC :

$$\frac{dL_y(S)}{dt} = M_y(\vec{P})$$

$$\Leftrightarrow J_{\text{tot}} \ddot{\theta} = -m_{\text{tot}} g d \sin \theta$$

$$\Leftrightarrow \ddot{\theta} + \frac{m_{\text{tot}} g d \sin \theta}{J_{\text{tot}}} = 0$$

2) Petites oscillations : $\sin \theta \approx \theta$, équation oscillateur harmonique

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{m_{\text{tot}} g d}{J_{\text{tot}}}}$$

$$\Leftrightarrow T = \frac{1}{\omega_0} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{J_{\text{tot}}}{m_{\text{tot}} g d}}$$

3) $J_{\text{tot}} = J_{\text{bras}} + J_{\text{henne}}$, par conservation. On isole J_{tot} :

$$J_{\text{tot}} = 4\pi^2 T^2 m_{\text{tot}} g d$$

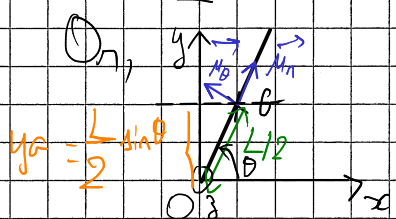
$$\Leftrightarrow J = 4\pi^2 T^2 m_{\text{tot}} g d - J'$$

$$\Leftrightarrow J = 4\pi^2 T^2 m_{\text{tot}} g d - \frac{m l^2}{3} \text{ avec}$$

$$\text{A.N. : } J = 6,8 \cdot 10^7 \text{ kg} \cdot \text{m}^2$$

$$\left. \begin{array}{l} T = 4,1 \text{ s} \\ L = 3,0 \text{ m} \\ d = 4,5 \text{ m} \\ m = 300 \text{ kg} \\ m_{\text{tot}} = 2,3 \cdot 10^3 \text{ kg} \\ g = 9,81 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2} \end{array} \right\}$$

IV/1) $E_c = \frac{1}{2} I \dot{\theta}^2$; $E_{pp} = mgy_G$ (cte) $\rightarrow = 0$ origine sur



soit $E_{pp} = \frac{mgL}{2} \sin \theta$

Donc $E_m = \frac{1}{2} I \dot{\theta}^2 + \frac{mgL}{2} \sin \theta$ (1)

2) Bdf: \vec{P} poids. Liaison pivot parfaite \Rightarrow pas de f_{\perp} \Rightarrow conservatif.

Donc le système est conservatif: $\frac{dE_m}{dt} = 0$ (vpm).

En $\theta = 1,5$ rad, $\dot{\theta}_0 = 0$. Donc, en prenant $E_{pp} = 0$ au θ_0 ,
 $E_{c,0} = 0$ et $E_{pp,0} = \frac{mgL}{2} \sin \theta_0$

$\Rightarrow E_m = \frac{mgL}{2} \sin \theta_0$ (2)

3) A $t \neq 0$, (1) = (2)

$\Leftrightarrow \frac{1}{2} I \left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 = \frac{mgL}{2} (\sin \theta_0 - \sin \theta)$

$\Leftrightarrow \left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 = \frac{mgL}{\frac{1}{3}mL} (\sin \theta_0 - \sin \theta)$

$\Rightarrow \frac{d\theta}{dt} = \pm \sqrt{\frac{3g}{L} (\sin \theta_0 - \sin \theta)}$ ou $+$ $\sqrt{\quad}$

Or, de toute évidence θ diminue puisque l'axe va tomber ($M_z(\vec{P}) < 0$), soit

$\frac{d\theta}{dt} = -\sqrt{\frac{3g}{L} (\sin \theta_0 - \sin \theta)}$

Bonus)

Par le TMC,

$$M_z(\vec{P}) = -\frac{mgL}{2} \cos \theta$$

$$\text{et } \frac{dP}{dt} = M_z(\vec{P}) \Rightarrow \frac{1}{2} \ddot{\theta} = -\frac{mgL}{2} \cos \theta < 0$$

$$\Rightarrow \dot{\theta}(t) - \dot{\theta}(0) = -\frac{mgL}{2} \left(\frac{\sin \theta}{\dot{\theta}(t) - \dot{\theta}(0)} - \frac{\sin \theta_0}{\dot{\theta}(0)} \right)$$

$$\Rightarrow \dot{\theta}^2 = \frac{3g}{L} (\sin \theta_0 - \sin \theta)$$

$$\Rightarrow \dot{\theta} = -\sqrt{\frac{3g}{L} (\sin \theta_0 - \sin \theta)}$$

4)

$$dt = \frac{-d\theta}{\sqrt{\frac{3g}{L} (\sin \theta_0 - \sin \theta)}} \quad \text{soit } t \Big|_0^{t_f} \quad \text{et } \theta \Big|_{\theta_0}^{\theta_f=0}$$

Donc

$$\int_0^{t_f} dt = \int_{\theta_0}^0 \frac{-d\theta}{\sqrt{\frac{3g}{L} (\sin \theta_0 - \sin \theta)}}$$

$$\Rightarrow t_f - 0 = \sqrt{\frac{L}{3g}} \int_0^{\theta_0} \frac{d\theta}{\sqrt{\sin(\theta_0) - \sin \theta}}$$

$$\text{Soit } t_f = 3,2 \text{ s}$$

5)

Cf. cahier de prép.