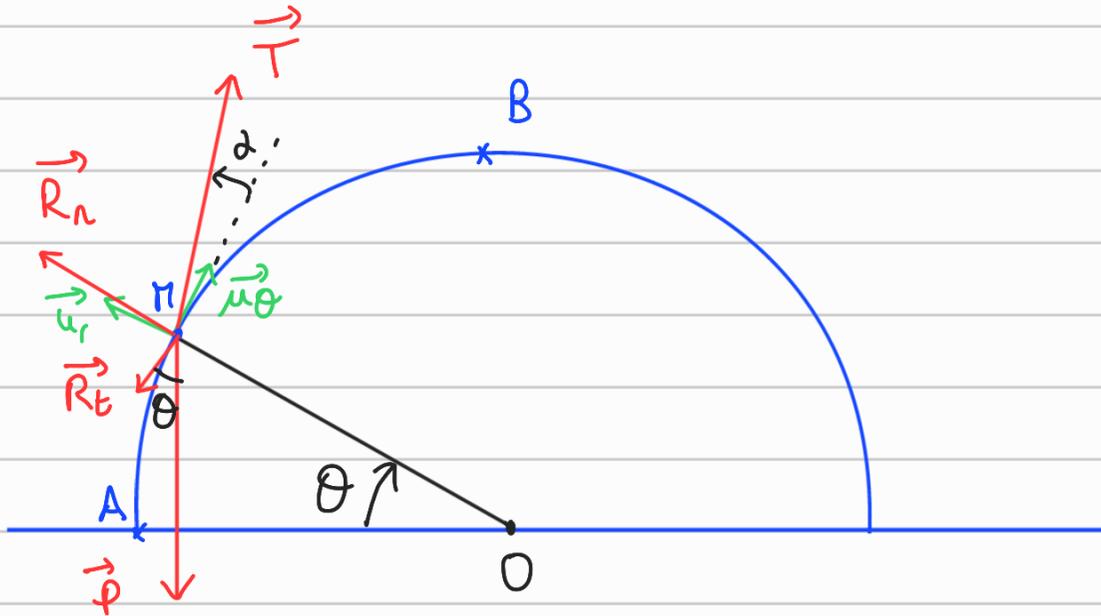


TD NECA 3

Exercice 4:

Q1 On étudie le système {point M} dans le référentiel terrestre supposé galiléen.
On utilise une base polaire.



$$Q2. \quad W(\vec{T}) = \int_A^B \vec{T} \cdot d\vec{ON}$$

$$\text{avec } \vec{T} = T \cos \alpha \vec{u}_\theta + T \sin \alpha \vec{u}_r$$

$$\text{et } d\vec{ON} = R d\theta \vec{u}_\theta$$

$$\text{Soit } W(\vec{T}) = \int_A^B T R \cos \alpha d\theta = T R \cos \alpha \left[\theta \right]_0^{\pi/2}$$

$$W(\vec{T}) = R T \cos \alpha \frac{\pi}{2}$$

Q3. Pour $v = ct$ on a $\vec{v} = R\dot{\theta} \vec{u}_\theta$

avec $\dot{\theta} = ct$ d'où $\vec{a} = -R\dot{\theta}^2 \vec{u}_r$

Or d'après le principe fondamental de la dynamique appliqué au système $\{\pi\}$ dans le référentiel terrestre galiléen, on a

$$\sum \vec{F} = m\vec{a} \quad \text{soit} \quad \vec{P} + \vec{T} + \vec{R}_n + \vec{R}_t = m\vec{a}$$

Soit en projection sur \vec{u}_r :

$$-mg \sin \theta + T \sin \alpha + R_n = -mR\dot{\theta}^2$$

$$\text{Soit } \boxed{R_n = -mR\dot{\theta}^2 + mg \sin \theta - T \sin \alpha}$$

Q4. $\vec{F}_f = \vec{R}_t$ avec $\|\vec{F}_f\| = f \cdot \|\vec{R}_n\|$.

$$W(\vec{F}_f) = \int_A^B \vec{F}_f \cdot d\vec{ON} \quad \text{avec} \quad \vec{F}_f = -f R_n \vec{u}_\theta$$

$$\text{et } d\vec{ON} = R d\theta \vec{u}_\theta$$

$$\text{donc } W(\vec{F}_f) = \int_A^B -f R_n \cdot R d\theta$$

$$= -f R \int_A^B (-mR\dot{\theta}^2 + mg \sin \theta - T \sin \alpha) d\theta$$

$$W(\vec{F}_p) = \int R^2 m \dot{\theta}^2 [\theta]_0^{\pi/2} + \int R mg [\cos \theta]_0^{\pi/2} + T \sin \alpha [\theta]_0^{\pi/2}$$

$$= \int R^2 m \dot{\theta}^2 \frac{\pi}{2} + \int m R g (0-1) + T \sin \alpha \frac{\pi}{2} \cdot \int R$$

avec $R \dot{\theta} = v$ on obtient :

$$W(\vec{F}_p) = \int v^2 m \frac{\pi}{2} - \int m g R + T \sin \alpha \frac{\pi}{2} \cdot \int R$$

$$W(\vec{F}_p) = m \int v^2 \frac{\pi}{2} - \int m R g + \int R T \sin(\alpha) \frac{\pi}{2}$$

Exercice 5 :

Q1. Bilan des forces sur le système
{vélo + cycliste} :

- * poids $\vec{P} = m \vec{g}$
- * réaction de la route : \vec{R} (orthogonale au sol)
- * force motrice horizontale de puissance P
- * frottements de l'air : $\vec{F}_f = -k v \cdot \vec{v}$.

Le théorème de la puissance cinétique appliqué au système considéré permet d'écrire :

$$\frac{dE_c}{dt} = P(\vec{m}\vec{g}) + P(\vec{R}) + P + P(\vec{F}_f)$$

avec $P(\vec{F}_i) = \vec{F}_i \cdot \vec{v}$

Soit $\frac{dE_c}{dt} = 0 + 0 + P - kv \cdot \vec{v} \cdot \vec{v}$

$$\frac{dE_c}{dt} = P - kv^3$$

avec $E_c = \frac{1}{2}mv^2$ soit $\frac{dE_c}{dt} = mv \cdot \frac{dv}{dt}$

or $\frac{dv}{dt} = \frac{dv}{dx} \frac{dx}{dt} = \frac{dv}{dx} \cdot v$

$$\Rightarrow \boxed{mv^2 \frac{dv}{dx} = P - kv^3}$$

Q2. $f(x) = P - kv^3$ donc $mv^2 \frac{dv}{dx} = f(x)$

et $\frac{df}{dx} = -3kv^2 \frac{dv}{dx}$

$$\Rightarrow v^2 \frac{dv}{dx} = -\frac{1}{3k} \frac{df}{dx}$$

En injectant dans l'équation précédente on obtient :

$$-\frac{m}{3k} \frac{df}{dx} = f(x)$$

Soit $f'(x) + \frac{3k}{m} f(x) = 0$

Q3. C'est une équation différentielle du 1^{er} ordre à coefficients constants, dont la solution générale est :

$$f(x) = A e^{-x/L} \quad \text{avec} \quad L = \frac{m}{3k}$$

On utilise la valeur initiale : $v(x=0) = v_0$

$$f(0) = P - kv_0^3 = A e^0$$

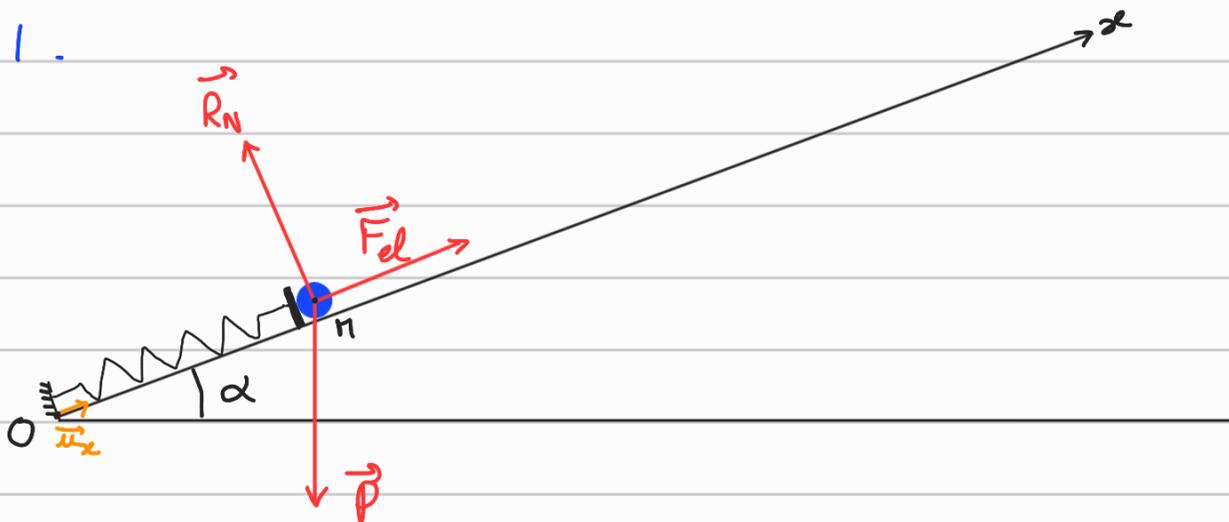
$$\Rightarrow A = P - kv_0^3$$

$$\text{D'où} \quad P - kv^3 = (P - kv_0^3) e^{-x/L}$$

Soit $v(x) = \left(\frac{P - (P - kv_0^3) e^{-x/L}}{k} \right)^{1/3}$

Exercice 7 :

Q1.



On étudie le système {bille} modélisé par le point matériel m dans le référentiel terrestre supposé galiléen.

Bilan des forces :

- * poids $\vec{P} = m\vec{g}$
- * réaction du support : \vec{R}_N
- * force de rappel élastique : $\vec{F}_{el} = -k(l-l_0)\vec{u}_x$
avec $l =$ longueur du ressort à l'instant t .
l'origine du repère étant à l'extrémité du ressort $l(t) = x \Rightarrow \vec{F}_{el} = -k(x-l_0)\vec{u}_x$

* Énergie potentielle de pesanteur :

$$E_{pp} = mgh + K \quad \text{avec } h = l \sin \alpha = x \sin \alpha$$

et $K = cte$.

$$E_{pp} = mgx \sin \alpha + K$$

$$\text{or } E_{pp}(x=0) = 0$$

$$E_{pp} = mgx \sin \alpha$$

* Energie potentielle élastique:

$$E_{ped} = \frac{1}{2} k (x - l_0)^2 + K' \quad \text{avec } K' = \text{cte}$$

$$\text{or } E_{pp}(x = l_0) = 0 \Rightarrow K' = 0$$

$$E_{ped} = \frac{1}{2} k (x - l_0)^2 \quad \text{valable pour } x < l_0$$

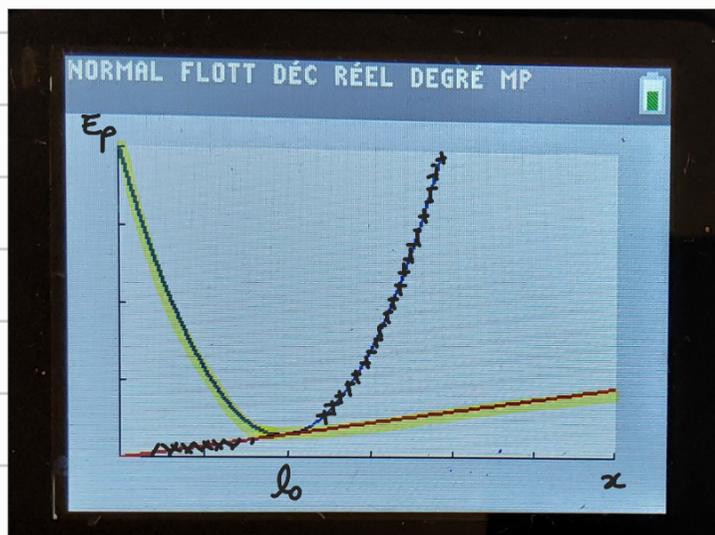
$$Q2. E_p(l) = E_{pp} + E_{ped}$$

$$* \text{ pour } x < l_0 \quad E_p(l) = mgx \sin \alpha + \frac{1}{2} k (x - l_0)^2$$

$$\begin{aligned} \text{AN: } E_p(l) &= 0,150 \times 9,81 \times x \times \sin(6) + \frac{1}{2} \cdot 40 (x - 0,10)^2 \\ &= 0,154 \cdot x + 20x^2 + 0,2 - 4x \\ &= 20x^2 - 3,846x + 0,2 \end{aligned}$$

$$* \text{ pour } x > l_0 \quad E_p(l) = mgx \sin \alpha$$

$$\begin{aligned} \text{AN: } E_p(l) &= 0,150 \times 9,81 \times x \times \sin 6 \\ &= 0,154 x \end{aligned}$$



$\lim_{x \rightarrow +\infty} E_p = +\infty$ donc il n'existe pas

d'énergie mécanique telle que $E_m > E_{pp}$
pour $x \rightarrow +\infty$. \Rightarrow pas d'état libre possible

A l'état initial ;

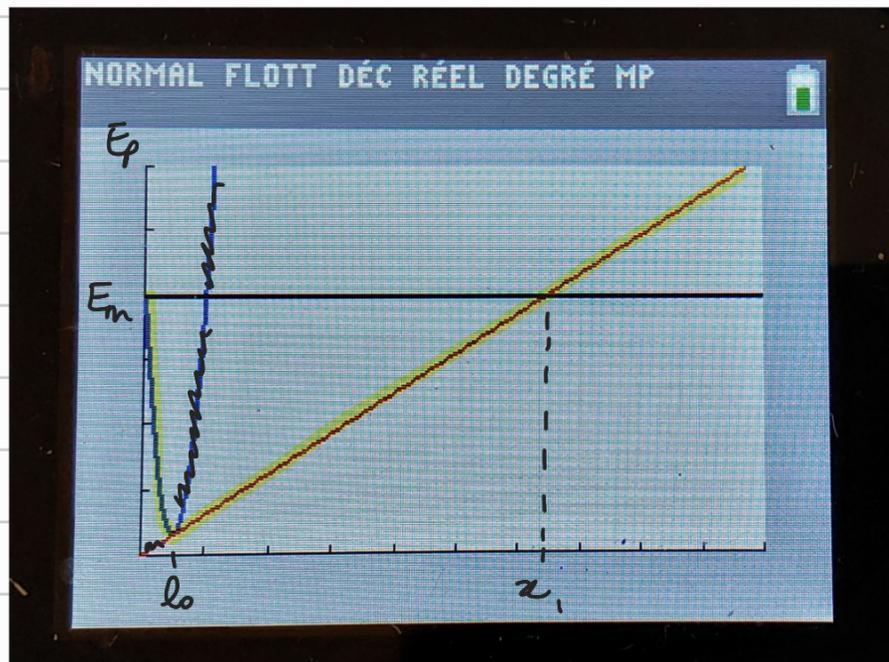
* $E_{pp} = 0$ (ressort comprimé au maximum et
on considère $x = 0$)

* $E_{pel} = \frac{1}{2} k l_0^2$

* $E_c = 0$ (bille lâchée sans vitesse initiale)

donc $E_m(0) = \frac{1}{2} k l_0^2$

AN : $E_m(0) = 0,5 \cdot 40 \times 0,10^2 = 0,2 \text{ J}$



E_m est constante car la bille est soumise à 2 forces conservatives (\vec{P} et \vec{F}_{el}) et une force qui ne travaille pas.

Point de vitesse nulle : $x = 0$

$$x = x_1 \text{ pour } E_m = E_p$$

Point de vitesse maximale : $x = l_0$ pour E_p minimale

Q3. La bille quitte le ressort pour $x = l_0$.

On a alors $E_p = mgl_0 \sin \alpha$

$$\text{D'où } E_c = \frac{1}{2}kl_0^2 - mgl_0 \sin \alpha$$

$$\text{Soit } \frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}kl_0^2 - mgl_0 \sin \alpha$$

$$v_0^2 = \frac{k}{m}l_0^2 - 2gl_0 \sin \alpha$$

$$v_0 = \sqrt{\frac{k}{m}l_0^2 - 2gl_0 \sin \alpha}$$

$$\text{AN : } v_0 = \sqrt{\frac{40}{0,150} \times 0,1^2 - 2 \cdot 9,8 \cdot 0,10 \cdot \sin 6} = \underline{1,6 \text{ m.s}^{-1}}$$

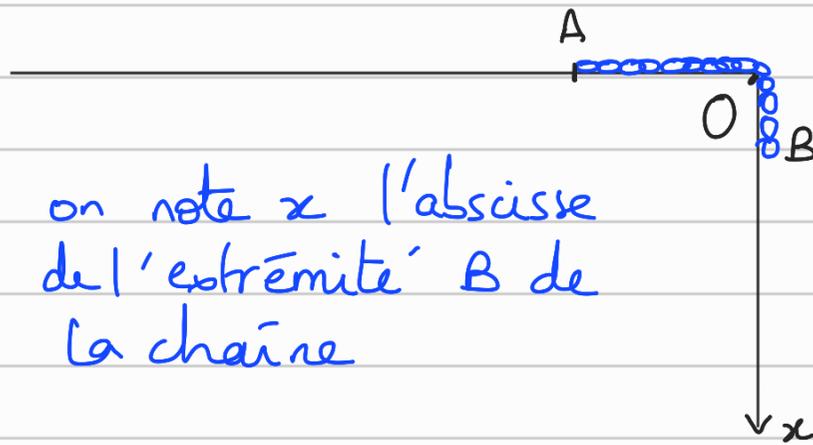
Q4. La distance maximale atteinte (x_1) par la bille est telle que :

$$E_m = mgx_1 \sin \alpha$$

$$x_1 = \frac{kl_0^2}{2mg \sin \alpha}$$

$$\text{AN : } x_1 = \frac{40 \cdot 0,1^2}{2 \cdot 0,150 \cdot 9,8 \cdot \sin 6} = \underline{1,3 \text{ m}}$$

Exercice 8 :



on note x l'abscisse de l'extrémité B de la chaîne

Bilan des forces:
* $\vec{P} = m\vec{g}$
* \vec{R}_N sur la partie horizontale

Q1. Cette chaîne subit une force conservative et une force qui ne travaille pas ($\vec{R}_N \perp$ déplacement).

Donc $E_m = \text{cte.}$

$$* E_c = \frac{1}{2} m v^2 \quad \text{avec} \quad m = \lambda L \quad \text{et} \quad v = \dot{x}$$

$$\text{soit} \quad E_c = \frac{1}{2} \lambda L \dot{x}^2$$

$$* E_{pp} = -m'gh' + E_p(0)$$

avec $E_p(0)$ = énergie potentielle lorsque toute la chaîne est posée sur la table.

et m' = masse de la partie verticale de la chaîne $m' = x \cdot \lambda$

h' = centre de masse de la partie verticale de la chaîne : $h' = \frac{x}{2}$

$$\text{Soit} \quad E_{pp} = -\lambda g x \cdot \frac{x}{2} + E_p(0)$$

$$E_{pp} = -dg \frac{x^2}{2} + E_p(0).$$

On a donc $\frac{1}{2} dL \dot{x}^2 - dg \frac{x^2}{2} + E_p(0) = \text{cte.}$

Soit $dL \ddot{x} - dg x = 0$

$$\ddot{x} - \frac{g}{L} x = 0$$

Q2. Le PFD appliqué au système {chaîne} dans le référentiel terrestre galiléen donne :

$$\vec{P} + \vec{R}_N + \vec{P}' = 0$$

avec \vec{P} = poids de la partie horizontale de la chaîne : $\vec{P} = (m - m') \vec{g}$
 \vec{P}' = poids de la partie verticale de la chaîne : $\vec{P}' = m' \vec{g}$.

En projetant sur l'axe horizontal :

$$\vec{P} + \vec{R}_N = \vec{0}$$

Il reste donc $m \ddot{x} = m' g$

Soit $d.L \ddot{x} = dxg$

$$\ddot{x} - \frac{g}{L} x = 0$$

$$Q3. \quad \ddot{x} - \frac{g}{L} x = 0$$

$$\text{on pose } \omega_0^2 = \frac{g}{L}$$

la solution de cette équation différentielle est $x(t) = A e^{\omega_0 t} + B e^{-\omega_0 t}$

(discriminant du polynôme caractéristique > 0)

On détermine les constantes avec les conditions initiales : à $t=0$ $x(0) = l_0$ et $\dot{x}(0) = 0$

$$\begin{cases} l_0 = A + B \\ 0 = (A - B)\omega_0 \end{cases} \Rightarrow A = B = \frac{l_0}{2}$$

$$x = \frac{l_0}{2} (e^{\omega_0 t} - e^{-\omega_0 t})$$

$$x = l_0 \operatorname{ch}\left(\sqrt{\frac{g}{L}} t\right)$$

Exercice 9

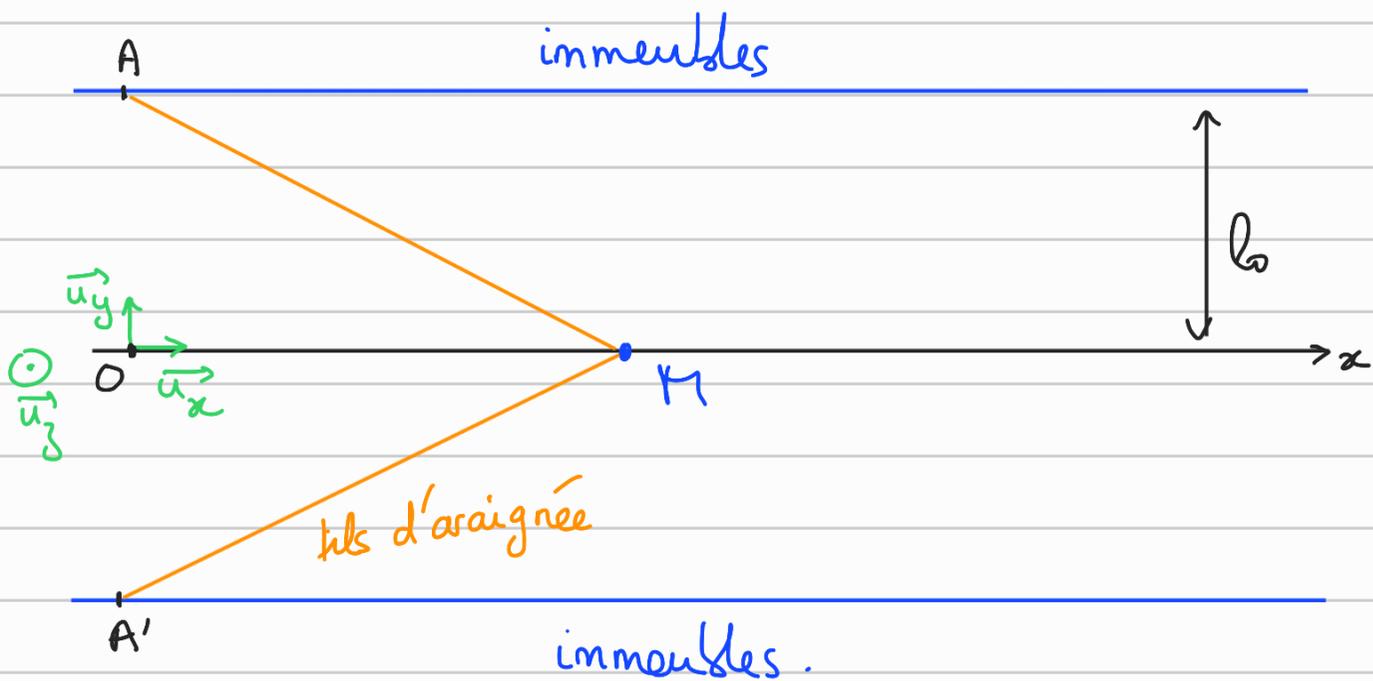
* Système étudié : {Spider-Man + rame} de
masse $\underbrace{368 \cdot 10^3 \times 6}_{6 \text{ wagons}} + \underbrace{246 \times 6 \times 70}_{246 \text{ passagers par wagon}} = 3,2 \cdot 10^5 \text{ kg}$

* L'étude est faite dans le référentiel terrestre supposé galiléen.

* Hypothèse : mouvement rectiligne et horizontal pendant la phase de freinage

* Choix du système de coordonnées : cartésien, l'axe Ox dirigé suivant le mouvement du train, l'origine O étant positionnée à la position du train au début du freinage.

* Schéma :



Bilan des forces sur { Spiderman + rame }

* poids $\vec{P} = m\vec{g} = -mg\vec{u}_z$
 \vec{P} ne travaille pas car cette force est perpendiculaire au déplacement pendant tout le trajet

* réaction du support \vec{R}_n : les frottements sont négligés, la réaction est normale au support donc ne travaille pas.

* La tension de chaque fil de soie d'araignée modélisée par une force de rappel élastique de constante de raideur k et de longueur à vide l_0 . Cette force est conservative
l'énergie potentielle pour les 2 fils s'écrit :
$$E_{pd} = \frac{1}{2} k (l - l_0)^2 \times 2$$

avec $l = \sqrt{l_0^2 + x^2}$ d'après le théorème de Pythagore

$$\text{Soit } E_{pd} = k \left(\sqrt{l_0^2 + x^2} - l_0 \right)^2$$

* On applique le théorème de l'énergie mécanique au système {spiderman + rame} dans le référentiel terrestre supposé galiléen :

$\Delta E_m = \sum W(\vec{F}_{nc})$ or les forces non conservatives ici ne travaillent pas car elles sont orthogonales au déplacement.

$$\text{Donc } \Delta E_m = 0 \Leftrightarrow E_m = \text{cte}$$

$$\text{Soit } \frac{1}{2} m v^2 + k \left(\sqrt{l_0^2 + x^2} - l_0 \right)^2 = \frac{1}{2} m v_0^2$$

$$\text{Donc } v^2 = \frac{g}{m} \left(\frac{mv_0^2}{2} - k(\sqrt{l_0^2 + x^2} - l_0) \right)^2$$

$$v^2 = v_0^2 - \frac{2k}{m} (\sqrt{l_0^2 + x^2} - l_0)^2$$

* Le train s'arrête en x_f lorsque $v=0$ soit

$$v_0^2 = \frac{2k}{m} (\sqrt{l_0^2 + x_f^2} - l_0)^2$$

$$\sqrt{\frac{m}{2k}} v_0 = \sqrt{l_0^2 + x_f^2} - l_0$$

$$l_0^2 + x_f^2 = \left(l_0 + \sqrt{\frac{m}{2k}} v_0 \right)^2$$

$$x_f^2 = \left(l_0 + \sqrt{\frac{m}{2k}} v_0 \right)^2 - l_0^2$$

$$x_f = \sqrt{\left(l_0 + \sqrt{\frac{m}{2k}} v_0 \right)^2 - l_0^2} \quad (1)$$

\Rightarrow On utilisera x_f pour calculer F_{\max}
car $F_{\max} = k (\sqrt{x_f^2 + l_0^2} - l_0)$

$$F_{\max} = k \left(\sqrt{x_f^2 \left(1 + \left(\frac{l_0}{x_f} \right)^2 \right)} - l_0 \right)$$

or étant donnée la vitesse initiale :

$$v_0 = 80 \text{ mph} \quad \text{soit } 128 \text{ km/h} \quad \text{soit } 36 \text{ m/s}$$

et $b_0 \approx 10 \text{ m}$ (demi-largeur de la route)

On peut supposer que $x_f \gg b_0$ (il lui faut près d'une minute pour arrêter le train).

d'où une approximation pour F_{max} :

$$F_{\text{max}} \approx k(x_f - b_0) \approx kx_f.$$

* Il faut déterminer k . Pour cela on va utiliser le fait que le train met environ 1 minute pour s'arrêter, or $t_F = \int dt$.

$$\text{Avec } v = \frac{dx}{dt} = \sqrt{v_0^2 - \frac{2k}{m} (\sqrt{b_0^2 + x^2} - b_0)^2}$$

$$\text{Soit } dt = \frac{dx}{\sqrt{v_0^2 - \frac{2k}{m} (\sqrt{b_0^2 + x^2} - b_0)^2}} = \frac{dx}{\sqrt{v_0^2 - \frac{2k}{m} (x \sqrt{1 + \frac{b_0^2}{x^2}} - b_0)^2}}$$

On utilise à nouveau l'hypothèse $x \gg b_0$

$$\text{Soit } dt = \frac{dx}{\sqrt{v_0^2 - \frac{2k}{m} x^2}} = \frac{dx}{v_0 \sqrt{1 - \frac{2k x^2}{m v_0^2}}}$$

$$\text{Et } t_F = \frac{1}{v_0} \int_0^{x_F} \frac{dx}{\sqrt{1 - \frac{2kx^2}{mv_0^2}}}$$

$$\text{or } \arcsin'(x) = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$$

On effectue un changement de variable:

$$X = \sqrt{\frac{2k}{m}} \frac{x}{v_0}$$

$$dX = \sqrt{\frac{2k}{m}} \frac{dx}{v_0} \Rightarrow dx = v_0 \sqrt{\frac{m}{2k}} dX$$

$$\text{et } t_F = \sqrt{\frac{m}{2k}} \int_0^{x_F} \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = \sqrt{\frac{m}{2k}} \left[\arcsin X \right]_0^{x_F}$$

$$\text{avec } X_F = \sqrt{\frac{2k}{m}} \frac{x_F}{v_0}$$

$$t_F = \sqrt{\frac{m}{2k}} \left(\arcsin \sqrt{\frac{2k}{m}} \frac{x_F}{v_0} - \arcsin 0 \right)$$

$$\text{or d'après (1) } x_f = \sqrt{\left(l_0 + \sqrt{\frac{m}{2k}} v_0 \right)^2 - l_0^2}$$

Et avec l'hypothèse $x_F \gg l_0$ on a

$$x_F \approx \sqrt{\frac{m}{2k}} v_0$$

$$\text{d'où } t_F = \sqrt{\frac{m}{2k}} (\arcsin 1 - \arcsin 0) = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{m}{2k}}$$

$$\text{Soit } \frac{2}{\pi} \sqrt{\frac{2k}{m}} = \frac{1}{t_F}$$

$$k = \left(\frac{\pi}{2t_F} \right)^2 \times \frac{m}{2}$$

$$k = \frac{\pi^2 m}{8 t_F^2}$$

$$\text{AN: } k = \frac{\pi^2 \cdot 32 \cdot 10^5}{8 \cdot 60^2} = \underline{1,1 \cdot 10^2 \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}}$$

$$\text{et } x_F = \sqrt{\frac{32 \cdot 10^5}{2 \cdot 1,1 \cdot 10^2}} \cdot 36 = \underline{1,4 \cdot 10^3 \text{ m}}$$

$$\text{D'où } F_{\max} = 1,1 \cdot 10^2 \cdot 1,4 \cdot 10^3 = \underline{1,5 \cdot 10^5 \text{ N}}$$