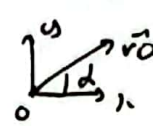


## Exercice 2

### CORRECTION TD08



$$\vec{v}_0 = v_0 \cos \alpha \vec{e}_x + v_0 \sin \alpha \vec{e}_y$$

1) Système mobile de masse  $m$

Ref: TS6 Bilan des forces:  $\vec{P} = m\vec{g}$

PPD:  $m\vec{a} = m\vec{g} \Rightarrow \vec{a} = \vec{g} \Rightarrow \underline{\vec{a} = -g\vec{e}_y}$

$\Rightarrow \ddot{x}(t) = 0$   
 $\ddot{y}(t) = -g$  ← si axe  $y$  vers le haut

2) Primitive /  $t$  |  $\dot{x}(t) = v_0 \cos \alpha$   
 $\dot{y}(t) = -gt + v_0 \sin \alpha$

Projection sur  $Ox$  et  $Oy$

Primitive: /  $t$  |  $x(t) = v_0 \cos \alpha t + 0 \leftarrow \dot{x}(0) = v_0 \cos \alpha, x(0) = 0$   
 $y(t) = -\frac{g}{2}t^2 + v_0 \sin \alpha t + 0 \leftarrow \dot{y}(0) = v_0 \sin \alpha, y(0) = 0$

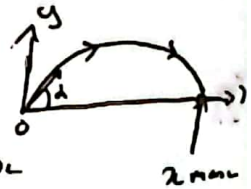
3) pour  $t = t_{max}$  tel que  $y(t_{max}) = h_{max}$  on a  $\frac{dy}{dt} = 0$  à  $t = t_{max}$

Soit  $\dot{y}(t_{max}) = 0 \Leftrightarrow -gt_{max} + v_0 \sin \alpha = 0 \Rightarrow t_{max} = \frac{v_0 \sin \alpha}{g}$

et  $y(t_{max}) = -\frac{g}{2} \left( \frac{v_0 \sin \alpha}{g} \right)^2 + v_0 \sin \alpha \left( \frac{v_0 \sin \alpha}{g} \right) = h_{max}$

$$h_{max} = \frac{1}{2} \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{g}$$

4) On suppose que l'objet est au niveau du sol donc



on cherche  $\lambda_{max}$  tel que  $y(t_f) = 0$  quand  $x(t_f) = \lambda_{max}$

$y(t_f) = 0 \Leftrightarrow -\frac{g}{2} t_f^2 + v_0 \sin \alpha t_f = 0 \Leftrightarrow t_f (-\frac{g}{2} t_f + v_0 \sin \alpha) = 0$

• Soit  $t_f = 0$  (pas intéressant, c'est l'instant initial)

• Soit  $t_f \neq 0 \Rightarrow -\frac{g}{2} t_f + v_0 \sin \alpha = 0 \Rightarrow t_f = \frac{2 v_0 \sin \alpha}{g}$

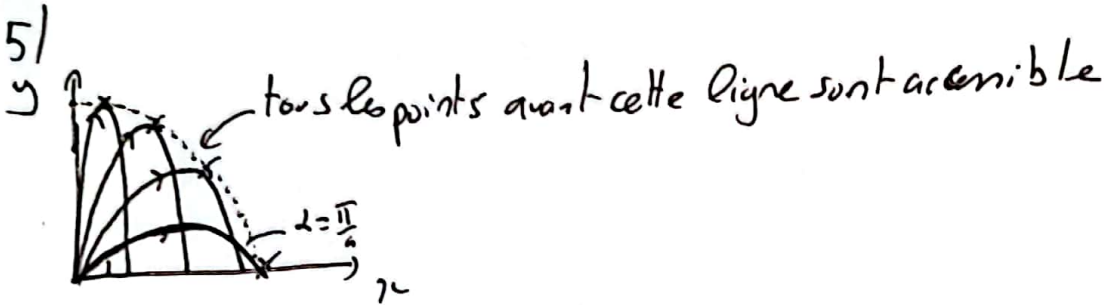
$\lambda_{max} = x(t_f) = v_0 \cos \alpha t_f = v_0 \times 2 \cos \alpha \frac{v_0 \sin \alpha}{g}$

$\lambda_{max} = \frac{v_0^2}{g} 2 \cos \alpha \sin \alpha$  or  $2 \cos \alpha \sin \alpha = \sin(2\alpha)$

$$x_{\text{max}} = \frac{v_0^2 \sin(2\alpha)}{g} \quad (\text{homogène})$$

$\sin(2\alpha)$  est max quand  $\sin(2\alpha) = 1 \Leftrightarrow 2\alpha = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \alpha = \frac{\pi}{4}$   
avec  $\alpha \in [0, \frac{\pi}{2}]$

$$\alpha = 45^\circ$$



Déterminons l'équation de la trajectoire pour  $\vec{v}_0 \neq \vec{0}$  et  $\vec{v}_0 \not\parallel \vec{g}$

$$\begin{cases} x(t) = v_0 \cos(\alpha) t \\ y(t) = -\frac{1}{2} g t^2 + v_0 \sin(\alpha) t \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} t = \frac{x(t)}{\cos \alpha v_0} \\ y(x) = -\frac{1}{2} g \left( \frac{x}{\cos(\alpha) v_0} \right)^2 + v_0 \sin \alpha \left( \frac{x}{\cos \alpha v_0} \right) \end{cases}$$

$$y(x) = -\frac{1}{2} g \frac{x^2}{\cos^2(\alpha) v_0^2} + \tan \alpha x$$

Si  $M(x_0, y_0)$  est atteint par la masse on a :  $y_0 = -\frac{1}{2} g \frac{x_0^2}{\cos^2 \alpha v_0^2} + \tan \alpha x_0$

or  $\cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha = 1 \Rightarrow \frac{\cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha}{\cos^2 \alpha} = \frac{1}{\cos^2 \alpha} \Leftrightarrow 1 + \frac{\sin^2 \alpha}{\cos^2 \alpha} = \frac{1}{\cos^2 \alpha}$

Soit  $1 + \tan^2(\alpha) = \frac{1}{\cos^2(\alpha)}$

donc  $y_0 = -\frac{1}{2} g \frac{x_0^2}{v_0^2} (1 + \tan^2 \alpha) + \tan \alpha x_0$

on a bien

$$-\frac{1}{2} g \frac{x_0^2}{v_0^2} \tan^2(\alpha) - x_0 \tan(\alpha) + g \frac{x_0^2}{2v_0^2} + y_0 = 0$$

b) l'inconnue est  $x$  dans l'équation précédente

Pour résoudre on peut poser  $X = \tan \alpha$

l'équation devient  $\frac{1}{2} g \frac{x_0^2}{v_0^2} X^2 - x_0 X + g \frac{x_0^2}{2v_0^2} + y_0 = 0$

équation Polynomiale

À résoudre par  $X$

$$\Delta = (-x_0)^2 - 4 \left( \frac{1}{2} g \frac{x_0^2}{v_0^2} \right) \left( g \frac{x_0^2}{2v_0^2} + y_0 \right)$$

On ne peut résoudre dans  $\mathbb{R}$  que si  $\Delta \geq 0$

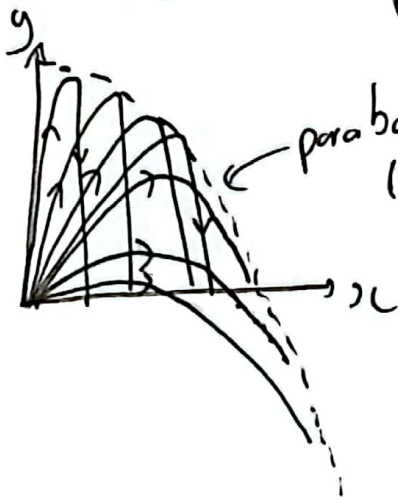
Soit si  $x_0^2 - 4 \left( \frac{1}{2} g \frac{x_0^2}{v_0^2} \right) \left( g \frac{x_0^2}{2v_0^2} + y_0 \right) \geq 0$

$$\times \frac{v_0^2}{2g x_0^2} \left( \begin{aligned} \Leftrightarrow x_0^2 - 2g \frac{x_0^2}{v_0^2} \left( g \frac{x_0^2}{2v_0^2} + y_0 \right) &\geq 0 \\ \Leftrightarrow x_0^2 \left( \frac{v_0^2}{2g x_0^2} \right) - \left( g \frac{x_0^2}{2v_0^2} + y_0 \right) &\geq 0 \end{aligned} \right.$$

$$\Leftrightarrow \boxed{y_0 \leq \frac{v_0^2}{2g} - \frac{g x_0^2}{2v_0^2}}$$

$\Rightarrow$  un point ne peut être atteint que s'il se trouve

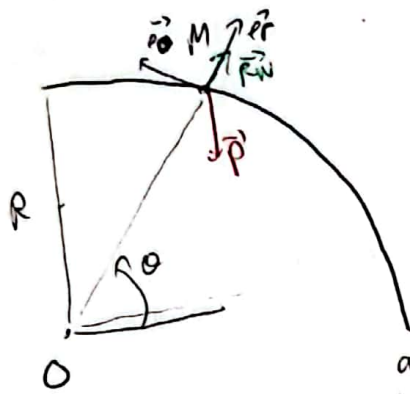
dans la parabole d'équation :  $y = -\frac{g}{2v_0^2} x^2 + \frac{v_0^2}{2g}$



$$y = -\frac{g}{2v_0^2} x^2 + \frac{v_0^2}{2g}$$

# Exercice 3

Δ avec ces paramètres  $\theta \Rightarrow \dot{\theta}(t) = \frac{d\theta}{dt} < 0$



En coordo polaires :

$$\vec{v}(M) = \frac{d(R\vec{e}_r)}{dt} = \dot{R}\vec{e}_r + R\dot{\theta}\vec{e}_\theta$$

*angles sphériques de R = cste (tant que l'Inuit est en contact)*

$$\vec{v}(M) = R\dot{\theta}\vec{e}_\theta$$

*co donc v selon e\_theta (cohérent)*

vecteur accélération:  $\vec{a} = \frac{d}{dt}(R\dot{\theta}\vec{e}_\theta) = R\ddot{\theta}\vec{e}_\theta - R\dot{\theta}^2\vec{e}_r$

Système : équilibre ponctuel de masse m

Réf: TS

Bilan des forces

Reaction normale  $\vec{R}_N = R_N\vec{e}_r$

Poid  $\vec{P} = m\vec{g} = -mg\cos\theta\vec{e}_\theta - mg\sin\theta\vec{e}_r$

Pas de frottements (hypothèse)



l'Inuit décolle si  $R_N = 0$  à un certain angle  $\theta_{lim}$

2<sup>ème</sup> loi de Newton :  $m \frac{d\vec{v}}{dt} = R_N\vec{e}_r - mg\cos\theta\vec{e}_\theta - mg\sin\theta\vec{e}_r$

$$m(R\ddot{\theta}\vec{e}_\theta - R\dot{\theta}^2\vec{e}_r) = R_N\vec{e}_r - mg\cos\theta\vec{e}_\theta - mg\sin\theta\vec{e}_r$$

Projecté sur  $\vec{e}_\theta$  :  $mR\ddot{\theta} = -mg\cos\theta$  (1)

sur  $\vec{e}_r$  :  $-mR\dot{\theta}^2 = R_N - mg\sin\theta$  (2)

Si décollage:

$R_N = 0$

et  $\theta = \theta_{lim}$

$-mR\dot{\theta}_{lim}^2 = -mg\sin\theta_{lim} \Rightarrow$

$R\dot{\theta}_{lim}^2 = g\sin\theta_{lim}$

si décollage

Astuce : on multiplie par  $\dot{\theta}$

(1)  $\rightarrow R\dot{\theta} = -g\cos\theta$

$R\ddot{\theta} = -g\dot{\theta}\cos\theta$

et  $\dot{\theta}\ddot{\theta} = \frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2}\dot{\theta}^2 \right)$

et  $\dot{\theta}\cos\theta = \frac{d}{dt}(\sin\theta)$

Δ aine pas oublier

donc  $R \frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2}\dot{\theta}^2 \right) = -g \frac{d}{dt}(\sin\theta)$

primitive

$R \frac{1}{2}\dot{\theta}^2 = -g\sin\theta + cste$

C.I. : à  $t=0$   $\dot{\theta}(0) = 0$  et  $\theta(0) = \frac{\pi}{2} \Rightarrow 0 = -g + cste \Rightarrow cste = g$

$$\text{On a donc } \frac{1}{2} R \dot{\theta}^2 = -g \sin \theta + g \Rightarrow \boxed{R \dot{\theta}^2 = 2g(1 - \sin \theta)} \quad \forall t$$

$$\text{or } R \dot{\theta}_{\text{lim}}^2 = g \sin(\theta_{\text{lim}}) \text{ (si d\u00e9collage)}$$

$$\text{donc } 2g(1 - \sin \theta_{\text{lim}}) = g \sin(\theta_{\text{lim}}) \Rightarrow 2g = 3g \sin(\theta_{\text{lim}})$$

$$\sin(\theta_{\text{lim}}) = \frac{2}{3} \Rightarrow \boxed{\theta_{\text{lim}} = \arcsin\left(\frac{2}{3}\right)}$$

$$\text{A.N.: } \boxed{\theta_{\text{lim}} = 42^\circ}$$

Exercice 6

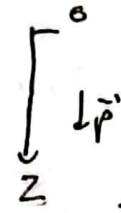
1)  $[F] = [\lambda][v^2] \Rightarrow [\lambda] = \frac{[F]}{[v^2]} = \frac{M \cdot L \cdot T^{-2}}{(L \cdot T^{-1})^2} = \frac{M \cdot L^{-1}}{T^{-2}}$

masse  
longueur

2) Système : { mobile de masse m } Ref: TSG

Bilan des forces:  $\vec{P}$  et  $\vec{F}$

PFD:  $m\vec{a} = \vec{P} + \vec{F} \Leftrightarrow m \frac{dv\vec{e}_z}{dt} = mg - \lambda v \vec{e}_z$



$\vec{v} = \dot{z} \vec{e}_z$   
avec  $\dot{z} > 0$   
(à cause de  $v$  et le bas)  
 $\dot{z} = \|\vec{v}\| = v$

Projecté sur  $Oz$   $m \frac{dv}{dt} = mg - \lambda v^2$

3) a)  $[ \frac{mg}{\lambda} ] = \frac{[m][g]}{[\lambda]} = \frac{M \cdot L \cdot T^{-2}}{M \cdot L^{-1}} = L^2 \cdot T^{-2}$

$\Rightarrow [ \sqrt{\frac{mg}{\lambda}} ] = [ (\frac{mg}{\lambda})^{1/2} ] = (L^2 T^{-2})^{1/2} = L \cdot T^{-1}$  ok ✓

b)  $[ \sqrt{\frac{m}{\lambda g}} ] = ( \frac{[m]}{[\lambda][g]} )^{1/2} = ( \frac{M}{M \cdot L^{-1} \cdot L \cdot T^{-2}} )^{1/2} = ( \frac{1}{T^{-2}} )^{1/2} = T$  ok

4)  $m \frac{dv}{dt} = mg - kv(t) \Rightarrow v(t) = A e^{-\frac{k}{m}t} + v_p$

$v_p$  telle que  $\frac{dv_p}{dt} = 0 \Rightarrow mg - kv_p = 0 \Rightarrow v_p = \frac{mg}{k}$

$$v(t) = A e^{-\frac{k}{m}t} + \frac{mg}{k}$$

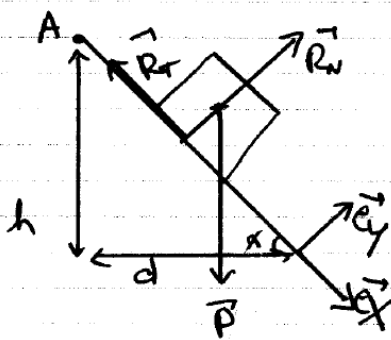
$[k] = \frac{[F]}{[v]} = \frac{M L T^{-2}}{L T^{-1}} = M \cdot T^{-1}$

$[ \frac{k}{m} ] = \frac{M \cdot T^{-1}}{M} = T^{-1}$  cohérent

car  $[ \frac{k}{m} t ] = \pi$

## Corrigé exercice 05 TD12

Système {paquet} Ref TSG BDF :  $\vec{P}$ ,  $\vec{R} = \vec{R}_N + \vec{R}_T$



$$\vec{R}_N = R_N \vec{e}_y$$

$$\vec{R}_T = -R_T \vec{e}_x$$

$$\vec{P} = mg \sin(\alpha) \vec{e}_x - mg \cos(\alpha) \vec{e}_y$$

PFD appliquée au paquet et projetée :

$$\begin{cases} m \ddot{x} = -R_T + mg \sin(\alpha) \\ 0 = R_N - mg \cos(\alpha) \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} m \ddot{x} = -R_T + mg \sin(\alpha) \\ R_N = mg \cos(\alpha) \end{cases}$$

or  $R_T = f R_N$  donc  $m \ddot{x} = -f mg \cos(\alpha) + mg \sin(\alpha)$

$$\Rightarrow \ddot{x} = g(\sin(\alpha) - f \cos(\alpha)) > 0$$

$$\Rightarrow \dot{x} = g(\sin(\alpha) - f \cos(\alpha)) t + 0$$

$$x(t) = \frac{1}{2} g(\sin(\alpha) - f \cos(\alpha)) t^2 + 0$$

$\uparrow v_0 = 0$   
 $\uparrow x_0 = 0$  (choix de l'origine).

La position du point B correspond à  $x_B = \frac{h}{\sin(\alpha)}$

et donc le temps mis pour arriver en B est  $t_B$  tq

$$\frac{h}{\sin(\alpha)} = \frac{1}{2} g t_B^2 (\sin(\alpha) - f \cos(\alpha))$$

$$\Rightarrow t_B = \sqrt{\frac{2h}{g \sin(\alpha) (\sin(\alpha) - f \cos(\alpha))}}$$

A.N.  $t_B = \sqrt{\frac{2 \times 4}{9,8 \sin(\frac{\pi}{4}) (\sin(\frac{\pi}{4}) - f \cos(\frac{\pi}{4}))}}$  ( $\alpha = \frac{\pi}{4}$  car  $h=d$ )

$$\Rightarrow t_B = 1,8 \text{ s. (avec des bon c.s., 2 s.)}$$

2. Le chariot reste immobile pendant  $\Delta t = 1 \text{ s}$ , le paquet doit donc partir au maximum à  $t_0 = t_B - \Delta t = 0,8 \text{ s}$  avant l'arrivée du chariot et au minimum à  $t_0' = 1,8 \text{ s}$  avant.

or, le chariot arrive en C à  $T_0 = \frac{C_0 G_0}{v} \Rightarrow T_0 = 4 \text{ s}$ .

le joueur doit donc lâcher le paquet entre 2,2 s et 3,2 s!

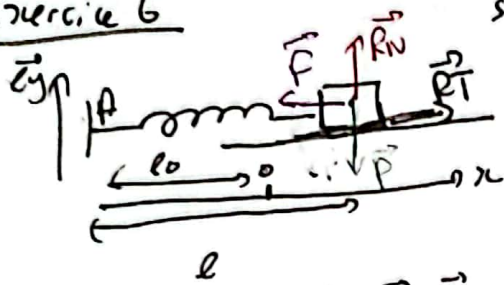
(si l'origine des temps est prise lorsque le chariot commence à se déplacer).

# Exercice 6

systeme : { bloc de masse M }

Ref: T S G

Bilan des forces



à l'équilibre:  $\vec{P} + \vec{R}_N + \vec{F} + \vec{R}_T = \vec{0}$

Projeté sur Oy:  $Mg = R_N$

Projeté sur Ox:  $-Kx + R_T = 0 \Rightarrow Kx = R_T$

- Loi de Coulomb statique:

le solide reste immobile si  $R_T \leq f R_N$

$\Leftrightarrow Kx \leq f Mg$

$x \leq f \frac{Mg}{K}$

dès que  $x > x_{max}$  avec  $x_{max} = f \frac{Mg}{K}$   
le bloc glisse!

$\vec{R}_N = R_N \vec{e}_y$   
↑  
Réaction normale

$\vec{R}_T = + R_T \vec{e}_x$

force de rappel  $\vec{F} = -Kx \vec{e}_x$

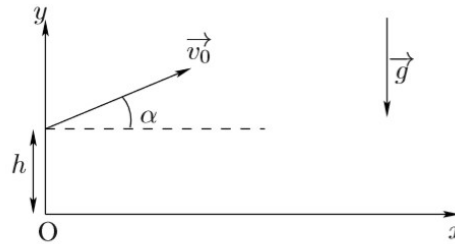
Poids  $\vec{P} = M\vec{g} = -Mg \vec{e}_y$

le ressort tire vers la gauche donc  $\vec{R}_T$  vers la droite

$l_0 = 0$



## Corrigé exercice 07 TD08



Calculons le cas général et on regardera les valeurs numériques. On considère un modèle sans frottement. Le PFD au point M dans le référentiel galiléen donne, après simplification par les masses,

$$\vec{a} = \vec{g}$$

Après projections sur  $x$  et  $y$ , on a le système suivant

$$\begin{cases} \ddot{x} = 0 \\ \ddot{y} = -g \end{cases}$$

Au vu des angles, on a la vitesse initiale selon  $x$  et  $y$  qui vaut

$$\begin{cases} v_{0x} = v_0 \cos \alpha \\ v_{0y} = v_0 \sin \alpha \end{cases}$$

ce qui donne après intégration de l'accélération

$$\begin{cases} \dot{x} = v_0 \cos \alpha \\ \dot{y} = -gt + v_0 \sin \alpha \end{cases}$$

On suppose que  $x(0) = 0$  et  $y(0) = h$ . Donc

$$\begin{cases} x(t) = v_0 t \cos \alpha \\ y(t) = -\frac{1}{2} g t^2 + v_0 t \sin \alpha + h \end{cases}$$

On cherche à déterminer quelle est la distance maximale obtenue par chaque personne. On doit donc déterminer le temps de parcours du boulet. Pour cela, on utilise l'équation  $y(t)$ . En effet, lorsque le boulet touche le sol, on a  $y(t) = 0$ . Il faut donc résoudre l'équation du deuxième ordre suivante

$$-\frac{1}{2} g t^2 + v_0 t \sin \alpha + h = 0$$

Le discriminant donne  $\Delta = (v_0 \sin \alpha)^2 + 2gh > 0$ . Les solutions sont donc réelles. Il y a alors deux solutions, une positive et l'autre négative. On ne garde que celle qui est positive vu que l'on parle de temps  $t$ . D'où

$$t_+ = \frac{v_0 \sin \alpha + \sqrt{(v_0 \sin \alpha)^2 + 2gh}}{g}$$

On fera attention à la valeur choisie à cause du signe  $-$  devant  $-g$ . Pour déterminer la distance  $x$ , il faut calculer  $x(t_+)$  ce qui donne

$$X_{\max} = v_0 t_+ \cos \alpha = \frac{v_0 \cos \alpha}{g} \times (v_0 \sin \alpha + \sqrt{(v_0 \sin \alpha)^2 + 2gh})$$

Avec les applications numériques, on a, en prenant  $g = 10 \text{ m.s}^{-2}$  et  $h = 1 \text{ m}$  par exemple,

$$\boxed{X_1 = 70 \text{ m} \quad \text{et} \quad X_2 = 82 \text{ m}}$$

C'est la personne qui lance plus fort avec un angle plus petit qui gagne au lancer de poids. C'est le cas au lancer de poids car il se trouve qu'en théorie, il faudrait envoyer le boulet à  $45^\circ$  pour l'envoyer le plus loin mais il se trouve que le corps humain est au maximum de ses performances pour un angle plus petit de  $35^\circ$  environ, c'est-à-dire qu'il envoie le boulet avec le plus de force pour  $35^\circ$ .

## Corrigé exercice 08 TD08

**I.B.1** En l'absence de tout frottement, écrivons la conservation de l'énergie mécanique du sauteur entre les instants  $t = 0$  (où  $z = h_{\min}$  et  $v = 0$ ) et  $t = t_f$  (où  $z = 0$  et  $v = c_{\text{son}}$ ):

$$mgh_{\min} = \frac{1}{2} m c_{\text{son}}^2$$

Ainsi

$$h_{\min} = \frac{c_{\text{son}}^2}{2g} = 5,89 \text{ km}$$

**I.B.2** En présence de la force de frottement  $\vec{F}_D$ , le principe fondamental de la dynamique appliqué au sauteur dans le référentiel terrestre supposé galiléen s'écrit

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = -mg \vec{e}_z + \vec{F}_D$$

avec  $\vec{g}$  uniforme et considérons l'atmosphère comme isotherme. La vitesse est maximale lorsque

$$mg = KA \rho(z_{\max}) v^2$$

Posons  $H = RT/M_a g$  tel que  $\rho(z) = \rho_0 e^{-z/H}$ . Cherchons l'altitude  $z_{\max}$  telle que  $v = c_{\text{son}}$ . Il vient

$$\frac{mg}{KA c_{\text{son}}^2} = \rho_0 e^{-z_{\max}/H}$$

L'énoncé fournit la vitesse terminale  $v_t = 79,4 \text{ m.s}^{-1}$  qui vérifie l'équation suivante en  $z = 0$ :

$$mg = KA \rho_0 v_t^2$$

L'équation en  $z = z_{\max}$  peut alors s'écrire

$$e^{z_{\max}/H} = \left( \frac{c_{\text{son}}}{v_t} \right)^2$$

Déterminons la valeur numérique de  $H$  avec une température de  $T = 300 \text{ K}$ ,

$$H = 8,79 \text{ km}$$

La valeur de la constante des gaz parfaits  $R$  donnée dans l'énoncé est erronée. En effet,  $R = 8,31 \text{ J.K}^{-1}.\text{mol}^{-1}$ . Mais cette coquille affecte peu les valeurs numériques.

d'où

$$z_{\max} = 2H \ln \left( \frac{c_{\text{son}}}{v_t} \right) = 25,6 \text{ km}$$

Il reste à trouver l'altitude initiale  $h$  qui permet d'atteindre  $z = z_{\max}$  avec une vitesse  $v = c_{\text{son}}$ . Décomposons la chute en deux temps : la chute libre jusqu'à  $z = z_{\max}$  puis le système, soumis toujours à son poids, est maintenant soumis à la force de frottement. Pendant la première phase, le système chute de  $z = h$  à  $z = z_{\max}$  et sa vitesse varie de 0 à  $c_{\text{son}}$ . D'après la question précédente,

$$mgh = mgz_{\max} + \frac{1}{2} m c_{\text{son}}^2$$

d'où

$$c_{\text{son}} = \sqrt{2g(h - z_{\max})}$$

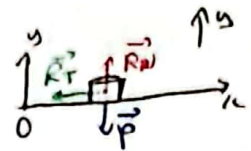
Ainsi

$$h = z_{\max} + \frac{c_{\text{son}}^2}{2g} = 31,5 \text{ km}$$

On remarque que la valeur obtenue est du même ordre de grandeur que la hauteur réelle. En outre, l'hypothèse de l'atmosphère isotherme peut être remise en cause car à ces altitudes, la température doit être loin de 300 K.

# Exercice 3

modélisation de l'avanture dans la phase de freinage:  
 en phase de mouvement



$$\|\vec{RT}\| = f \|\vec{RN}\|$$

Système: {voiture} (marc m)

Réf: TSG

2<sup>ème</sup> loi de Newton:

Bilan des forces  
 Réaction normale du support  $\vec{RN} = RN\vec{e}_y$   
 Poids  $\vec{P} = -mg\vec{e}_y$   
 Réaction tangentielle:  $\vec{RT} = -RT\vec{e}_x$

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{RN} + \vec{RT} + \vec{P} \Leftrightarrow m(\ddot{x}\vec{e}_x + \ddot{y}\vec{e}_y) = -RT\vec{e}_x - mg\vec{e}_y + RN\vec{e}_y$$

Projection sur (Ox):  $m\ddot{x} = -RT$

Projection sur (Oy):  $m\ddot{y} = -mg + RN$

Pas de déplacement selon (Oy):  $\ddot{y} = 0 \Rightarrow \boxed{RN = mg}$

Comme  $RT = fRN \Rightarrow RT = fmg$

et finalement  $m\ddot{x} = -fmg \Rightarrow \boxed{\ddot{x} = -fg}$

on primitive 2 fois par rapport au temps pour avoir  $x(t)$

$$x(t) = -fg \frac{t^2}{2} + \underset{\substack{\uparrow \\ \text{vitesse} \\ \text{initiale}}}{\dot{x}(0)}t + \underset{\substack{\uparrow \\ \text{abscisse initiale}}}{x(0)}$$

on cherche  $\dot{x}(0)$

on suppose qu'à  $t=0$ , l'avanture commence à freiner et se trouve sur l'origine du repère

$x(0) = 0 \Rightarrow \boxed{x(t) = -fg \frac{t^2}{2} + \dot{x}(0)t}$

on note  $t_f$  l'instant de fin du freinage

on suppose aussi qu'à la fin du freinage  $x(t_f) = 0$  (voiture immobile)

D'après les données on peut estimer  $x(t_f) \approx 5 \times 3,5 + 5 \times 3 \pm 3m$   
 distance parcourue pendant le freinage  
 environ 5 lignes blanches

et

$x(t) = -fgt + \dot{x}(0)$  or  $x(t_f) = 0 \Leftrightarrow -fgt_f + \dot{x}(0) = 0 \Rightarrow \boxed{t_f = \frac{\dot{x}(0)}{f \times g}}$

on réinjecte t f ds  $x(t)$ :  $x(t) = -\frac{f g}{\beta g} \left( \frac{\dot{x}(0)}{\beta g} \right)^2 + \frac{\dot{x}(0)}{\beta g} x$

$$x(t) = -\frac{1}{2} \frac{\dot{x}(0)^2}{\beta g} + \frac{\dot{x}(0)}{\beta g} x = \frac{1}{2} \frac{\dot{x}(0)^2}{\beta g}$$

finalement  $\dot{x}(0) = \sqrt{2 \beta g x(t)}$

homogène  $[2 \beta g x] = L \cdot T^{-2} \cdot L = L^2 \cdot T^{-2}$   
 $[\sqrt{2 \beta g x}] = L \cdot T^{-1}$

A.N  $\dot{x}(0)_{min} = \sqrt{2 \times 0,8 \times 9,81 \times 30} = 21,7 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = \underline{78,1 \text{ km/h}}$   
 $\dot{x}(0)_{max} = \sqrt{2 \times 0,8 \times 9,81 \times 36} = 23,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = \underline{85,6 \text{ km/h}}$

La vitesse est comprise entre 78 et 86 km/h