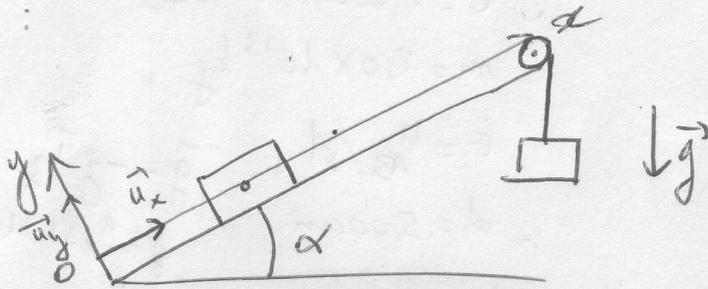


Ex1 :

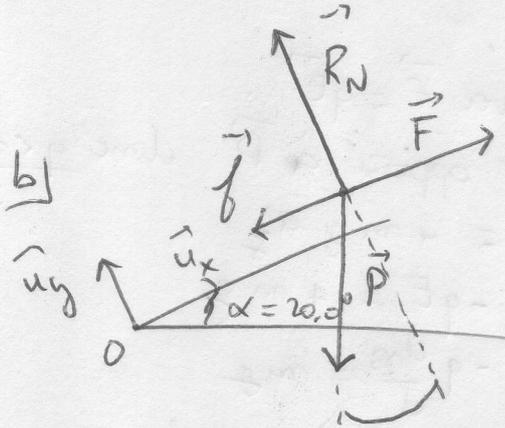


$g = 9,81 \text{ N.kg}^{-1}$   
 $m = 10,0 \text{ kg}$   
 $\alpha = 20,0^\circ$   
 $\vec{V}_0 = V_0 \vec{u}_x$  et  $V_0 = 0,20 \text{ m.s}^{-1}$

réf: terrestre supposé galiléen

a) Bilan des forces :

- poids  $\vec{P} = m\vec{g}$
- frottements  $\vec{f} = -f\vec{u}_x$
- tension  $\vec{F} = F\vec{u}_x$  et  $F = 100 \text{ N}$
- réaction normale  $\vec{R}_N = R_N\vec{u}_y$



c) Le movt est rectiligne et uniforme. On peut utiliser la 1<sup>re</sup> loi de Newton :

Un objet en mouvement rectiligne et uniforme dans un référentiel galiléen est isolé ou pseudo isolé :  $\Sigma \vec{F} = \vec{0}$

ou 2<sup>e</sup> loi de Newton :  $m\vec{a} = \Sigma \vec{F} = \vec{0}$  dans un référentiel galiléen.

Donc  $\Sigma \vec{F} = \vec{0}$

soit  $\vec{P} + \vec{f} + \vec{F} + \vec{R}_N = \vec{0} \Leftrightarrow \begin{pmatrix} -mg \sin \alpha \\ -mg \cos \alpha \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -f \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} F \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ R_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$

D'où  $R_N = mg \cos \alpha = 10,0 \times 9,81 \times \cos(20,0) = 92,2 \text{ N}$

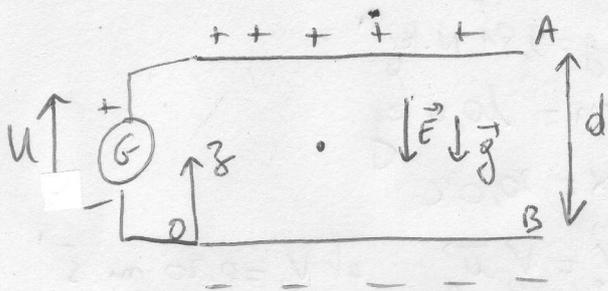
$P = mg = 10,0 \times 9,81 = 98,1 \text{ N}$

$F = 100 \text{ N}$

$f = F - mg \sin \alpha = 100 - 10,0 \times 9,81 \times \sin(20,0) = 66,5 \text{ N}$

Ex2

P2



$$e = 1,602 \times 10^{-19} \text{ C}$$

$$m = 2,10 \times 10^{-13} \text{ kg}$$

$$E = U_{AB}/d$$

$$d = 5,00 \text{ cm}$$

$$\vec{g} = -g \vec{u}_z$$

$$g = 9,81 \text{ N/kg}$$

1) Le référentiel est terrestre supposé galiléen.  
Le système étudié est une goutte de masse  $m$ .

2) a)  $\vec{P} = m\vec{g}$

b) 2<sup>e</sup> loi de Newton pour un mouvement rectiligne et uniforme:  $\vec{0} = \vec{P} + \vec{F}$

c)  $\vec{0} = m\vec{g} + \vec{F}$  avec  $\vec{F} = q\vec{E}$

Il faut que  $\vec{F}$  soit opposé à  $\vec{P}$  donc  $q < 0$ .

3) On a donc  $q\vec{E} = -m\vec{g} = +mg\vec{u}_z$

En projetant selon l'axe ( $Oz$ ):  $-qE = +mg$

$$-q \frac{U_{AB}}{d} = mg$$

On trouve bien  $U_{AB} = \frac{mgd}{-q} = \frac{mgd}{|q|}$

Donc  $|q| = \frac{mgd}{U_{AB}}$

Pour  $U_{AB} = 153 \times 10^3 \text{ V}$ :  $|q| = \frac{2,10 \times 10^{-13} \times 9,81 \times 5,00 \times 10^{-2}}{153 \times 10^3} = 6,41 \times 10^{-19} \text{ C}$

$$|q| = 4,00 \times e$$

Pour  $U_{AB} = 204 \text{ kV}$

$$|q| = 4,81 \times 10^{-19} \text{ C} = 3,00 \times e$$

Pour  $U_{AB} = 307 \text{ kV}$ :  $|q| = 3,19 \times 10^{-19} \text{ C} = 1,99 \times e$

Pour  $U_{AB} = 613 \text{ kV}$ :  $|q| = 1,60 \times 10^{-19} \text{ C} = 1,00 \times e$

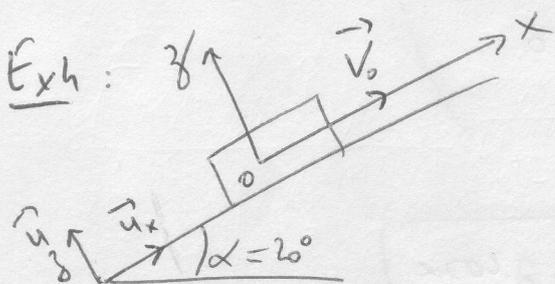
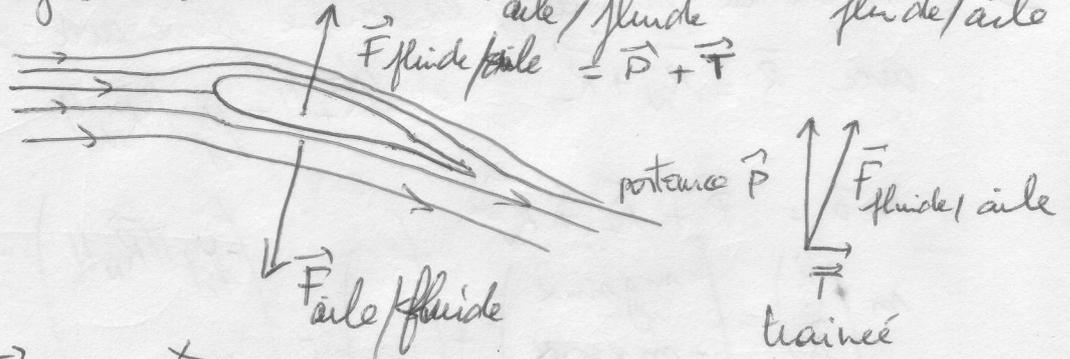
Les charges observées sont des multiples de la charge élémentaire  $e$ . Cette charge est indivisible, elle est appelée charge élémentaire.

Ex3 :

Dans le référentiel terrestre supposé galiléen, on s'intéresse au fluide qui circule autour de l'aile :

on voit que celui-ci est dévié vers le bas. Cela signifie qu'il subit une force dirigée vers le bas. Cette force est exercée par l'aile sur le fluide :  $\vec{F}_{\text{aile/fluide}}$

D'après la 3<sup>e</sup> loi de Newton, la force exercée par le fluide sur l'aile est opposée à  $\vec{F}_{\text{aile/fluide}}$  et sera donc dirigée vers le haut :  $\vec{F}_{\text{aile/fluide}} = -\vec{F}_{\text{fluide/aile}}$



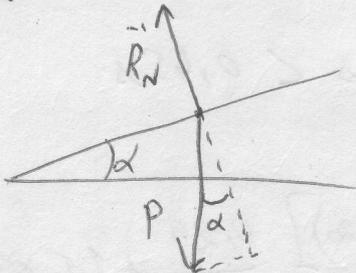
$m = 0,600 \text{ kg}$

$v_0 = 1,5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$

air : terrestre supposé galiléen

1) La brique n'a aucune raison de s'enfoncer ni de décoller dans  $z = \text{cte} = 0$  et  $\dot{z} = 0$  et  $\ddot{z} = 0$

2) 2<sup>e</sup> loi de Newton :  $\Sigma \vec{F} = \vec{P} + \vec{R}_N = m \vec{a}$



$$\begin{pmatrix} -mg \sin \alpha \\ -mg \cos \alpha \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ R_N \end{pmatrix} = m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{z} \end{pmatrix}$$

Puisque  $\ddot{z} = 0 \Rightarrow R_N = mg \cos \alpha$

Et  $\boxed{\ddot{x} = -g \sin \alpha}$

3)  $v = \dot{x} = -g \sin \alpha \cdot t + v_0$

p4

$$\text{arrêt quand } v=0 = -g \sin \alpha \cdot t + v_0$$

$$\Rightarrow t_{\text{arrêt}} = \frac{v_0}{g \sin \alpha}$$

$$\text{A.N. } t_{\text{arrêt}} = \frac{1,5}{9,81 \sin 30} = 0,45 \text{ s}$$

$$x = -g \sin \alpha \cdot \frac{t^2}{2} + v_0 t$$

$$d_{\text{arrêt}} = -g \sin \alpha \cdot \frac{1}{2} \left( \frac{v_0}{g \sin \alpha} \right)^2 + v_0 \frac{v_0}{g \sin \alpha}$$

$$d_{\text{arrêt}} = \frac{1}{2} \frac{v_0^2}{g \sin \alpha}$$

$$\text{A.N. } d_{\text{arrêt}} = \frac{1,5^2}{2 \times 9,81 \sin(30)} = 0,33 \text{ m} = 33 \text{ cm}$$

4) Sans frottement, la brique redescend car  $v_x < 0$ .

5) lors de la montée, la brique glisse avec frottement  
avec  $\vec{R} = \vec{R}_N + \vec{R}_T$  et  $\|\vec{R}_T\| = \mu_d \|\vec{R}_N\|$

$$m \vec{a} = \vec{P} + \vec{R}_T + \vec{R}_N$$

$$m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -mg \sin \alpha \\ -mg \cos \alpha \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ R_N \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -\mu_d \|\vec{R}_N\| \\ 0 \end{pmatrix}$$



$$\ddot{y} = 0 \Rightarrow R_N = mg \cos \alpha \quad \text{D'où:}$$

$$\boxed{\ddot{x} = -g \sin \alpha - \mu_d g \cos \alpha}$$

6)

$$x(t) = \left( -g \sin \alpha - \mu_d g \cos \alpha \right) \frac{t^2}{2} + v_0 t$$

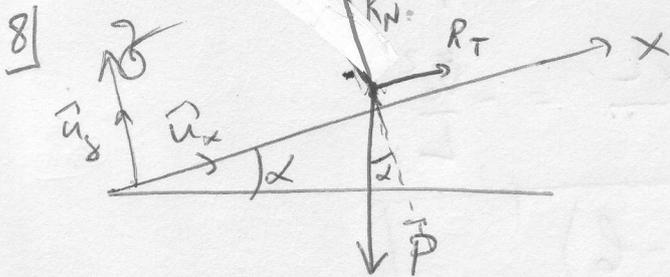
$$v(t) = \left( -g \sin \alpha - \mu_d g \cos \alpha \right) \cdot t + v_0$$

$$t_{\text{arrêt}} = \frac{v_0}{g [\sin \alpha + \mu_d \cos \alpha]} = 0,29 \text{ s} < 0,45 \text{ s}$$

$$d_{\text{arrêt}} = \left[ -9,81 \sin(20) - 0,20 \times 9,81 \cos(20) \right] \frac{0,29^2}{2} + 1,5 \times 0,29$$

$$= 0,22 \text{ m} = 22 \text{ cm} < 33 \text{ cm}$$

7)  $\vec{R}_T$  s'oppose au mouvement:  $\vec{R}_T = R_T \vec{u}_x$  (vers la droite)



PS

$$m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{z} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ R_N \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} R_T \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -P \sin \alpha \\ -P \cos \alpha \end{pmatrix}$$

$$\ddot{z} = 0 \Rightarrow \boxed{R_N = P \cos \alpha}$$

Tant que objet immobile:  $\ddot{x} = 0$  alors  $R_T - P \sin \alpha = 0$

soit  $R_T = P \sin \alpha$

ceci est vrai tant que  $R_T \leq \mu_s \|R_N\| = \mu_s P \cos \alpha$

A la limite du glissement:  $R_T = mg \sin \alpha = \mu_s mg \cos \alpha$

$$\Rightarrow \sin \alpha = \mu_s \cos \alpha$$

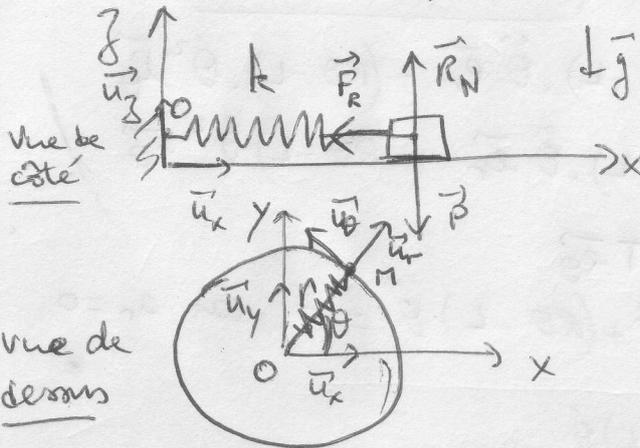
$$\Rightarrow \tan \alpha = \mu_s \Rightarrow \alpha_{\max} = \arctan \mu_s$$

l'objet (le brique) reste immobile si  $\alpha \leq \arctan(\mu_s)$

A.N.  $\alpha_{\max} = \arctan(0,3) = 0,29 \text{ rad}$

$$= 16,6^\circ \approx 17^\circ$$

Ex 5



$$\vec{F}_R = -k \cdot (l - l_0) \vec{u}_x$$

$$\vec{OM} = r \cdot \vec{u}_r = L \vec{u}_r$$

$$\vec{v} = L \dot{\theta} \vec{u}_\theta$$

$$\vec{a} = L \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - L \dot{\theta}^2 \vec{u}_r$$

1) rayon:  $r = L$   
 $\vec{v}_0$  tangente au cercle:  $\vec{v}_0$  selon  $\vec{u}_\theta$

2) 2<sup>e</sup> loi de Newton (référentiel, galiléen):  $m \vec{a} = \vec{P} + \vec{R}_N + \vec{F}_R$   
 $\vec{P} + \vec{R}_N = \vec{0}$  car  $\vec{a}$  selon  $\vec{u}_z$  est nulle (ne dévie pas) selon  $\vec{u}_z$  selon  $\vec{u}_r$

$$m \vec{a} = L \ddot{\theta} \vec{u}_\theta - L \dot{\theta}^2 \vec{u}_r = -k (L - l_0) \vec{u}_r$$

Donc  $L \ddot{\theta} = 0 \Rightarrow \dot{\theta} = cte \Rightarrow L \dot{\theta} = cte = v_0$  Mvt circulaire et uniforme.

3)  $\vec{a} = -\frac{k}{m} (L - l_0) \vec{u}_r = -L \dot{\theta}^2 \vec{u}_r$

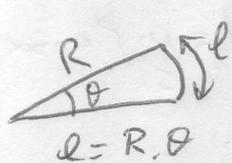
D'où

$$-\frac{k}{m}(L-b) = -\frac{L\dot{\theta}^2 \times L}{L} = -\frac{v_0^2}{L}$$

$$\Rightarrow v_0 = \sqrt{\frac{kL}{m}(L-b)}$$

Ex 6: 1)  $\vec{OM} = \vec{OI} + \vec{IM}$

$$\vec{OI} = R \cdot \vec{e}_r \quad \text{et} \quad \vec{IM} = \|\vec{IM}\| \cdot \vec{e}_\theta$$



La longueur du fil est  $L$  et la partie enroulée est l'arc de cercle de longueur  $R\theta$

Donc  $L = \|\vec{IM}\| + R\theta$   
 $\Rightarrow \|\vec{IM}\| = L - R\theta$

$$\text{D'où } \vec{OM} = R\vec{e}_r + (L - R\theta) \cdot \vec{e}_\theta$$

$$\vec{V} = \frac{d\vec{OM}}{dt} = \frac{d}{dt} [R\vec{e}_r + (L - R\theta)\vec{e}_\theta]$$

$$= R \cdot \dot{\theta} \vec{e}_\theta + (-R\dot{\theta})\vec{e}_\theta + (L - R\theta)(\dot{\theta})\vec{e}_r$$

$$\vec{V} = -(L - R\theta)\dot{\theta} \vec{e}_r = \boxed{-(R\theta - L)\dot{\theta} \vec{e}_r = \vec{V}}$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{V}}{dt} = R\ddot{\theta} \cdot \vec{e}_\theta + (R\theta - L) \cdot \ddot{\theta} \vec{e}_r + (R\theta - L) \cdot \dot{\theta}^2 \vec{e}_\theta$$

$$\vec{a} = R\dot{\theta}^2 \vec{e}_r + (R\theta - L) \cdot \ddot{\theta} \vec{e}_r + (R\theta - L) \dot{\theta}^2 \vec{e}_\theta$$

2) Par la loi des forces:  $\vec{T} = -T\vec{e}_\theta$

$$m\vec{a} = -T\vec{e}_\theta \Rightarrow R\dot{\theta}^2 + (R\theta - L)\ddot{\theta} = 0 \quad \text{car } a_r = 0$$

Or Vitesse radiale  $v_r = (R\theta - L)\dot{\theta}$

La vitesse radiale  $\frac{dv_r}{dt}$  est constante.

$$\text{à } t=0: v_r = -v_0 = (R\theta - L)\dot{\theta} = \text{cte}$$

3) On en déduit  $R\theta \cdot \dot{\theta} - L\dot{\theta} = -v_0$

on sait que  $(u^2)' = 2u \cdot u'$  et  $(u)' = u'$

Donc en intégrant on obtient  $\frac{R}{2}\theta^2 - L\theta = -v_0 t$

Pour enrouler le fil, il faut  $R \cdot \theta = L$   
 alors  $\tau$  tel que  $\theta = \frac{L}{R}$

on trouve donc:  $\frac{R}{2} \left(\frac{L}{R}\right)^2 - L \left(\frac{L}{R}\right) = -v_0 \tau$

$$\text{Donc } \frac{L^2}{2R} - \frac{L^2}{R} = -v_0 \tau$$

$$-\frac{1}{2} \frac{L^2}{R} = -v_0 \tau \Rightarrow \frac{L^2}{2R} = v_0 \tau$$

$$\text{soit } \boxed{\tau = \frac{L^2}{2Rv_0}}$$

$$\sim \frac{\text{m}^2}{\text{m} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-1}} \sim \text{s}$$

$$\left. \begin{array}{l} \text{si } L \nearrow \tau \nearrow \\ R \nearrow \tau \searrow \\ v_0 \nearrow \tau \searrow \end{array} \right\} \text{ ou } \underline{\quad}$$

4) On reprend l'équation sur  $\theta$  établie en 3):

$$\frac{R}{2} \theta^2 - L\theta = -v_0 t \quad \text{soit } \boxed{\frac{R}{2} \theta^2 - L\theta + v_0 t = 0}$$

eq<sup>e</sup> du 2<sup>d</sup> degré en  $\theta$ .

$$\Delta = b^2 - 4ac = (-L)^2 - 4 \times \frac{R}{2} \times v_0 t$$

$$\boxed{\Delta = L^2 - 2Rv_0 t} \geq L^2 - 2Rv_0 \tau$$

$$\geq L^2 - 2Rv_0 \frac{L^2}{2Rv_0} = 0$$

$$\Delta \geq 0$$

$$\text{solutions: } \theta_1 = \frac{-b - \sqrt{\Delta}}{2a} \quad \text{ou } \theta_2 = \frac{-b + \sqrt{\Delta}}{2a}$$

$$\theta_1 = \frac{+L - \sqrt{L^2 - 2Rv_0 t}}{R}$$

$$\text{ou } \theta_2 = \frac{+L + \sqrt{L^2 - 2Rv_0 t}}{R}$$

Du fait qu  $\theta(t=0) = 0$  alors la bonne solution est  $\theta = \theta_1$

$$\text{et donc } \theta = \frac{L}{R} \left[ 1 - \frac{1}{L} \sqrt{L^2 - 2Rv_0 \times \frac{L^2}{L^2} t} \right]$$

$$\text{Donc } \boxed{\theta = \frac{L}{R} \left[ 1 - \sqrt{1 - \frac{t}{\tau}} \right]}$$

$$\frac{L^2 t}{L^2 \tau}$$

5) Le fil n'est pas tendu si  $T=0$

Pour rester tendu il faut  $T \neq 0$

$$m\vec{a} = -T\vec{e}_\theta \Rightarrow m\vec{a} \cdot \vec{e}_\theta = -T$$

$$\Rightarrow m(R\ddot{\theta} - L)\dot{\theta}^2 = -T$$

$T \neq 0$  si  $R\ddot{\theta} - L \neq 0$  vrai tant que  $t < z$   
car alors  $R\ddot{\theta} = L$

De plus il faut  $\dot{\theta}^2 \neq 0$

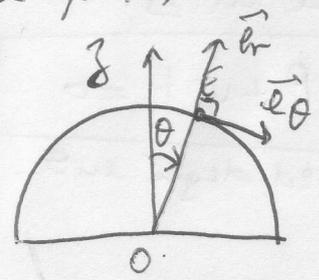
On  $\theta = \frac{L}{R} \left[ 1 - \sqrt{1 - \frac{t}{z}} \right]$

$$\dot{\theta} = \frac{L}{R} \left[ 0 - \frac{1}{2} \left( 1 - \frac{t}{z} \right)^{-1/2} \times \left( -\frac{1}{z} \right) \right] = + \frac{L}{2R} \cdot \frac{1}{z} \cdot \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{t}{z}}} \neq 0$$

Donc on a bien  $T \neq 0$  quelque soit  $t \in [0, z]$

Le fil reste donc tendu.

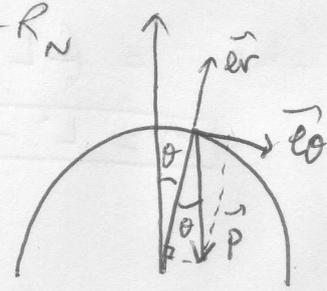
Ex 7:



Système: enfant (point E) Ref: tenetie (galiléen)

1) on applique la 2<sup>e</sup> loi de Newton

$$m\vec{a} = \vec{P} + \vec{R}_N$$



$$\vec{P} = \begin{pmatrix} -P \cos \theta \\ P \sin \theta \end{pmatrix}$$

$$\vec{R}_N = \begin{pmatrix} R_N \\ 0 \end{pmatrix}$$

Repère polaire:  $\vec{OE} = R \cdot \vec{e}_r$   
 $\vec{v} = R\dot{\theta} \vec{e}_\theta$   
 $\vec{a} = R\ddot{\theta} \vec{e}_\theta - R\dot{\theta}^2 \vec{e}_r$

On en déduit 2 équations

$$\begin{cases} -mR\ddot{\theta} = -P \cos \theta + R_N & (1) \\ mR\dot{\theta}^2 = P \sin \theta & (2) \end{cases}$$

(2) permet de déterminer  $\theta$  car il n'y a que  $\theta(t)$  comme inconnue

(1) contient  $R_N$  ce qui permettra de déterminer sa valeur.

2) (2) x  $\dot{\theta} \Rightarrow -mR\dot{\theta}\ddot{\theta} = P\dot{\theta} \sin \theta = mg\dot{\theta} \sin \theta$   
 $\Rightarrow \ddot{\theta} - \frac{g}{R} \sin \theta = 0$

$$\frac{d}{dt} (u^2) = 2u \dot{u}$$

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

En intégrant:  $\frac{1}{2} \dot{\theta}^2 + \frac{g}{R} \cos \theta = K$

$$\text{On } V_0 = 0 = R \dot{\theta}_0 \Rightarrow \dot{\theta}_0 = 0$$

de plus  $\cos \theta_0 = 1$  car  $\theta_0 = 0$

Donc  $\frac{g}{R} = k$

Finalement:  $\frac{1}{2} \dot{\theta}^2 + \frac{g}{R} \cos \theta = \frac{g}{R}$

$$\Rightarrow \dot{\theta}^2 = 2 \frac{g}{R} (1 - \cos \theta)$$

cos θ

$$\begin{aligned} 3) \quad R_N &= mg \cos \theta - m R \dot{\theta}^2 \\ &= mg \cos \theta - m R \frac{2g}{R} (1 - \cos \theta) \\ &= mg \cos \theta - m 2g (1 - \cos \theta) \end{aligned}$$

$$\boxed{R_N = mg (3 \cos \theta - 2)}$$

4) L'enfant décolle si  $R_N = 0$

Soit  $R_N = mg (3 \cos \theta - 2) = 0$

c'est le cas si  $3 \cos \theta = 2$

$$\theta = \arccos \frac{2}{3} = \boxed{48^\circ = \theta}$$

$\vec{F} = -\lambda \vec{v}$  Donc l'enfant décolle pour  $\theta = 48^\circ$ ,

Ex8



1) système: goutte

réf: terrestre supposé galiléen.

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

2<sup>e</sup> loi de Newton:  $m \vec{a} = m \vec{g} - d \vec{v}$

$$\Rightarrow \boxed{m \frac{d\vec{v}}{dt} + \lambda \vec{v} = m \vec{g}}$$

2) D'après l'équation différentielle  $\rho_{10}$  établie précédemment, on voit que  $\vec{v} \rightarrow \vec{v}_{lim}$  avec  $\left. \frac{d\vec{v}}{dt} \right|_{lim} = 0$ , on a:  $\lambda \vec{v}_{lim} = m \vec{g}$

alors  $\boxed{\vec{v}_{lim} = \frac{m}{\lambda} \vec{g}}$  indépendant de  $\vec{v}_0$ .

3) En tenant compte de la poussée d'Archimède: les forces à prendre en compte sont au nombre de 3:

- poussée d'Archimède  $\vec{f} = -\rho_{air} \vec{V}_{goutte} \vec{g}$
- frottement  $\vec{F} = -\lambda \vec{v}$
- poids  $\vec{P} = m \vec{g} = \rho_{eau} \times V_{goutte} \times \vec{g}$  avec  $V_{goutte} = \frac{4}{3} \pi R^3$

2<sup>e</sup> loi de Newton:

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = -\lambda \vec{v} + \rho_{eau} \times \frac{4}{3} \pi R^3 \vec{g} - \rho_{air} \frac{4}{3} \pi R^3 \vec{g}$$

D'où  $\boxed{m \frac{d\vec{v}}{dt} + \lambda \vec{v} = \frac{4}{3} \pi R^3 (\rho_{eau} - \rho_{air}) \vec{g}}$

La nouvelle vitesse limite atteinte est telle que:

$$\lambda \vec{v}_{lim} = \frac{4}{3} \pi R^3 (\rho_{eau} - \rho_{air}) \vec{g} = (m - m') \vec{g}$$

Soit  $\boxed{\vec{v}_{lim} = \frac{4}{3} \frac{\pi R^3}{\lambda} (\rho_{eau} - \rho_{air}) \vec{g}} = \frac{m - m'}{\lambda} \vec{g}$

4) A.N.  $\vec{v}_{lim} = v_{lim} \cdot \vec{u}_z$

$$v_{lim} = \frac{4}{3} \cdot \frac{\pi R^3}{\lambda} (\rho_{eau} - \rho_{air}) g$$

$$= \frac{4}{3} \pi \frac{(0,5 \times 10^{-3})^3}{1,81 \times 10^{-5}} \times (10^3 - 1,3 \times 10^{-3} \times 10^3) \times 10$$

$$= 0,3 \text{ m.s}^{-1}$$

Rq: l'énoncé est peu cohérent sur les chiffres significatifs.

