

**1. La face cachée d'un iceberg ☺**

On assimile un iceberg à un bloc de glace cubique d'arête  $a$ .

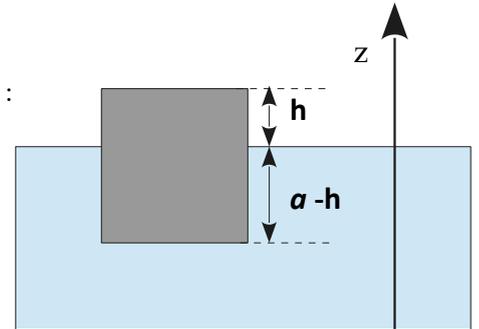
On appelle  $h$  la hauteur au dessus du niveau de la mer. Sachant que la masse volumique de l'eau de mer à  $0^\circ\text{C}$  est  $\rho_l=10^3 \text{ kg}\cdot\text{m}^{-3}$  et celle de la glace  $\rho_s=0,92\cdot 10^3 \text{ kg}\cdot\text{m}^{-3}$ , calculer  $h/a$  en supposant que l'iceberg à  $0^\circ\text{C}$  flotte sur la mer à  $0^\circ\text{C}$ . Rep :  $h/a = 0,08$

**Solution :**

On exprime la condition d'équilibre du bloc de glace dans le référentiel terrestre :

$$\sum \vec{F}_{ext} = \vec{\pi}_A + \vec{P} = \vec{0}$$

$$\vec{P} = -a^3 \rho_s g \vec{u}_z \quad \vec{\pi}_A = a^2 (a-h) \rho_l g \vec{u}_z \quad \text{d'où : } \frac{h}{a} = 1 - \frac{\rho_s}{\rho_l} = 0,08$$



**2. Mouvement d'une gouttelette d'eau de pluie (d'après ENAC 2019)**

Une gouttelette d'eau sphérique, de masse  $m$  et de diamètre  $D$ , tombe dans l'air en étant soumise à trois forces de direction verticale : son poids, la poussée d'Archimède  $\vec{F}_A$  et une force de frottement visqueux due à l'air  $\vec{F}_f = -\alpha \vec{v}$  où  $\vec{v}$  est la vitesse de la gouttelette dans le référentiel terrestre supposé galiléen, et  $\alpha = 3\pi\eta D$ ,  $\eta$  étant un paramètre caractéristique de l'air appelé viscosité. On précise qu'il n'est pas nécessaire de connaître cette grandeur pour résoudre le problème posé. On note  $\vec{g}$  l'intensité de la pesanteur.

On donne la masse volumique de l'eau  $\rho_e = 1000 \text{ kg}\cdot\text{m}^{-3}$  et celle de l'air  $\rho_0 = 1 \text{ kg}\cdot\text{m}^{-3}$ .

1. A l'aide d'une analyse dimensionnelle, déterminer l'unité SI de  $\eta$ .
2. On néglige la poussée d'Archimède devant les deux autres forces. Montrer que l'équation différentielle vérifiée par le vecteur vitesse  $\vec{v}$  de la gouttelette s'écrit  $\frac{d\vec{v}}{dt} + \frac{\vec{v}}{\tau} = \vec{g}$  et donner l'expression de la constante  $\tau$  en fonction de  $m$  et  $\alpha$ .
3. La poussée d'Archimède étant toujours négligée établir l'expression de  $\vec{v}(t)$  en fonction de  $\vec{g}$  et  $\tau$ , on supposera la vitesse initiale nulle. En déduire la bonne expression parmi les propositions suivantes :  
 A)  $\vec{v}(t) = \vec{g} \tau$     B)  $\vec{v}(t) = \vec{g} \tau \left( 1 + \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \right)$     C)  $\vec{v}(t) = \vec{g} \tau \left( 1 - \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \right)$     D)  $\vec{v}(t) = \vec{g} \tau \left( \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \right)$
4. On s'intéresse maintenant au vecteur position  $\vec{r}$  de la gouttelette. La poussée d'Archimède étant toujours négligée, déterminer  $\vec{r}(t)$ , en fonction de  $\vec{g}$  et  $\tau$ , sachant que la position initiale de la gouttelette est nulle.
5. Exprimer en fonction de  $D$ ,  $\eta$ ,  $\rho_e$  et  $g$ , la vitesse limite  $v_l$  de la goutte, puis calculer sa valeur approximative. On donne  $D = 10 \mu\text{m}$  ;  $\eta \approx 2 \times 10^{-5} \text{ SI}$  et  $g = 10 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}$ .
6. On s'intéresse désormais à l'influence de la poussée d'Archimède sur la valeur de  $v_l$ . Déterminer l'écart relatif  $\frac{|v_{l,A} - v_l|}{v_{l,A}}$  en pourcentage, entre la vitesse limite  $v_{l,A}$  obtenue en tenant compte de la poussée d'Archimède et la vitesse limite  $v_l$  obtenue en la négligeant.

**Solution**

1.	Comme $\vec{F} = -3\pi\eta D\vec{v}$ alors $[F] = [MLT^{-2}] = [\eta][L][LT^{-1}]$ alors $[\eta] = \frac{[MLT^{-2}]}{[L][LT^{-1}]} = [ML^{-1}T^{-1}]$ $[\eta]$ est en $kg.m^{-1}.s^{-1}$ .
2.	Le système est la masse $m$ dans le référentiel terrestre galiléen. Les forces sont : Le poids, $m\vec{g}$ , les frottements $\vec{F}_f = -\alpha\vec{v}$ La relation fondamentale donne $m\vec{a} = m\frac{d\vec{v}}{dt} = m\vec{g} - \alpha\vec{v}$ $\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{g} - \frac{\alpha}{m}\vec{v} = \vec{g} - \frac{1}{\tau}\vec{v}$ : $\frac{d\vec{v}}{dt} + \frac{1}{\tau}\vec{v} = \vec{g}$ avec $\tau = \frac{m}{\alpha}$ .
3.	Nous obtenons un régime transitoire du 1 <sup>er</sup> ordre : $\vec{v} = \tau\vec{g}(1 - \exp(-t/\tau))$ . Réponse : C
4.	On intègre $\vec{r} = \int \vec{v} dt = \tau\vec{g}t - \tau^2\vec{g}(1 - \exp(-t/\tau))$ .
5.	En régime permanent, $\vec{v}(t \rightarrow \infty) = \tau\vec{g}$ : $v_\ell = \tau g = \frac{mg}{3\pi\eta D} = \frac{\rho_e 4gD^3}{8 \times 9\eta D} = \frac{\rho_e g D^2}{18\eta} = \frac{1000 \times 10 \times (10 \times 10^{-6})^2}{18 \times 2 \times 10^{-5}} = 2,7 \text{ mm/s}$
6.	Si on tient compte de la poussée d'Archimède $v_{\ell,A} = \frac{(\rho_e - \rho_0)gD^2}{18\eta}$ donc $v_{\ell,A} - v_\ell = \frac{(\rho_e - \rho_0)gD^2}{18\eta} - \frac{\rho_e g D^2}{18\eta} = \frac{-\rho_0 g D^2}{18\eta}$ et $\frac{ v_{\ell,A} - v_\ell }{v_{\ell,A}} = \frac{\rho_0}{\rho_e - \rho_0} = \frac{1}{999} \approx 0,1\%$

#### 4. Glissade sur un Toboggan ☺☺

Un enfant de masse  $m=20\text{kg}$  se laisse glisser sur le toboggan, modélisé ci-contre (le schéma n'est pas à l'échelle).

On néglige les frottements de l'air.

Le toboggan exerce sur l'enfant une réaction  $\vec{R}$ .

On note  $\vec{R}_T$  sa composante tangentielle et  $\vec{R}_N$  sa composante normale. Les 2 composantes obéissent à la loi du frottement solide, c'est à dire que lors du mouvement:  $\|\vec{R}_T\| = f \|\vec{R}_N\|$  avec  $f$  une constante.

On pose  $R_T = \|\vec{R}_T\|$  et  $R_N = \|\vec{R}_N\|$ .

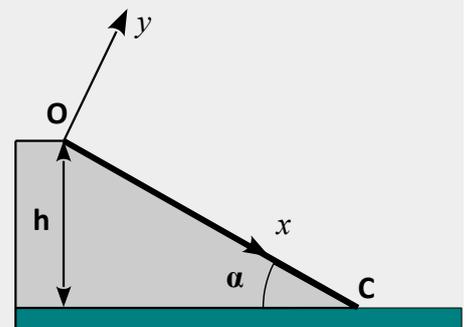
L'enfant part à  $t = 0$  en O avec la vitesse  $v_0 = 0,5\text{m.s}^{-1}$ .

La hauteur de chute est  $h=3\text{m}$  et l'angle  $\alpha = 45^\circ$ .

1) Déterminer l'équation horaire du mouvement de l'enfant  $x(t)$  en fonction de  $g, f, \alpha$  et  $v_0$ .

2) Le temps de parcours sur le toboggan entre O et C est de 1,2 s, en déduire  $f$  et la vitesse à laquelle l'enfant arrive en C.

3) Quelle serait la vitesse d'arrivée s'il n'y avait pas de frottements ?



#### Solution

1. Ref : terrestre ;

Repère d'espace :  $R(O, \vec{u}_x, \vec{u}_y)$ , Base de projection :  $(\vec{u}_x, \vec{u}_y)$ , Coordonnées : cartésiennes

Vecteurs cinématiques :  $\vec{OM} = x\vec{u}_x$ ,  $\vec{v} = \dot{x}\vec{u}_x$ ,  $\vec{a} = \ddot{x}\vec{u}_x$

Bilan des forces : Poids :  $\vec{P} = m\vec{g} = mg \sin \alpha \vec{u}_x - mg \cos \alpha \vec{u}_y$ , la réaction du support :  $\vec{R} = -R_T \vec{u}_x + R_N \vec{u}_y$

2ème loi de Newton :  $m\vec{a} = \vec{P} + \vec{R}$  d'où:

par projection sur l'axe Ox:  $m\ddot{x} = mg \sin \alpha - R_T$  (1) et par projection sur Oy:  $0 = -mg \cos \alpha + R_N$  (2)

De l'équation (2) on tire  $R_N = mg \cos \alpha$  or  $R_T = f R_N$  donc  $R_T = f mg \cos \alpha$ , en remplaçant dans l'équation (1) on

obtient:  $\ddot{x} = g(\sin \alpha - f \cos \alpha)$ .

Par intégration en tenant compte des conditions initiales on obtient: 
$$x(t) = \frac{1}{2} g (\sin \alpha - f \cos \alpha) t^2 + v_0 t$$

2. On pose  $d = x(\tau) = \frac{h}{\sin \alpha} = h\sqrt{2}$  d'où  $d = \frac{1}{2}g(\sin \alpha - f \cos \alpha)\tau^2 + v_0\tau$  de cette expression on tire :

$$f = \tan \alpha + 2 \left( \frac{v_0\tau - d}{\cos \alpha g \tau^2} \right).$$

**Application numérique :**  $f = 1 + 2\sqrt{2} \left( \frac{0,5 \times 1,2 - 3\sqrt{2}}{10 \times 1,2^2} \right)$  d'où  $f = 0,285 \text{ SI}$ .

La vitesse correspondante est :  $v(\tau) = g(\sin \alpha - f \cos \alpha)\tau + v_0 = 10 \left( \frac{1}{\sqrt{2}} - \frac{0,285}{\sqrt{2}} \right) \times 1,2 + 0,5 = 6,6 \text{ m.s}^{-1}$

3. Il n'y a pas de frottement. On applique le théorème de l'énergie cinétique à l'enfant entre les points O et C  
 $E_C(C) - E_C(O) = W_{\vec{P}} + W_{\vec{R}}$ .  $W_{\vec{P}} = mgh$  et  $W_{\vec{R}} = 0$  car  $\vec{R} \perp \vec{dl}$

d'où  $\frac{1}{2}m v_C^2 = mgh + \frac{1}{2}m v_0^2$  d'où  $v_C = \sqrt{2gh + v_0^2}$  d'où  $v_C = 7,8 \text{ m.s}^{-1}$



