

CH 11 – CHÛTE VERTICALE D'UN SOLIDE DANS LE CHAMP DE PESANTEUR TERRESTRE

Il s'agit ici d'étudier la chute verticale d'un solide dans le vide ou dans un fluide, avec ou sans vitesse initiale.

On donne le nom de **chutes libres** aux chutes dans lesquelles le système n'est soumis qu'à son poids : c'est le cas d'une chute dans le vide.

Dans l'air, ou dans un autre fluide, d'autres forces sont à considérer :

- La poussée d'Archimède
- Les frottements

Si on peut négliger ces deux forces devant le poids, on peut considérer qu'il s'agit encore d'une chute libre.

I – Etude des différentes forces.

1. La force de pesanteur.

Tout corps situé au voisinage de la Terre subit une force de pesanteur \vec{P} , dirigée vers le centre de la Terre, et appelée « poids » du corps. Cette force dépend de la masse (m) de l'objet et du champ de pesanteur \vec{g} existant au voisinage de la Terre (tout corps massif crée dans son voisinage un champ de gravité proportionnel à sa masse propre) :

$$\vec{P} \text{ (N)} = m \text{ (kg)} \cdot \vec{g} \text{ (N/kg)}$$

Le champ de pesanteur est uniforme si le vecteur \vec{g} qui le représente reste constant en tout point : ce n'est pas le cas au voisinage de la Terre : le champ est dirigé vers le centre de la Terre, et il dépend de la distance du point considéré au centre de la Terre. Cependant, dans un espace réduit (de l'ordre de quelques kms) on peut considérer que le champ de pesanteur est uniforme.

2. La poussée d'Archimède.

Tout corps totalement immergé dans un fluide subit une poussée d'Archimède :

- verticale, vers le haut,
- appliquée au centre de poussée
- de valeur égale au poids du fluide déplacé : $\Pi = P_{\text{fluide déplacé}} = M_{\text{fluide déplacé}} \times g$

soit

$$\Pi = \underset{\text{N}}{V_{\text{solide}}} \times \underset{\text{m}^3}{\rho_{\text{fluide}}} \times \underset{\text{kg.m}^{-3}}{g} \underset{\text{N.kg}^{-1}}{\text{g}}$$

Remarque : pour un objet immergé dans un fluide, le « poids apparent » est : $P' = P - \Pi$

3. Les forces de frottements.

La force de frottement fluide (\vec{f}) dépend de la viscosité du fluide, de la forme et de l'état de surface du solide, et de sa vitesse.

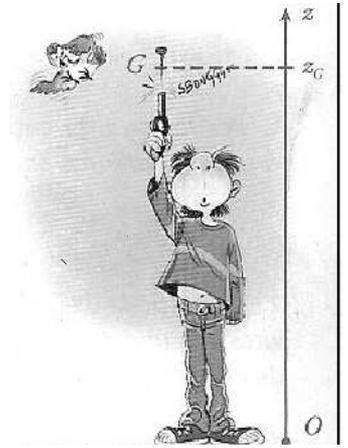
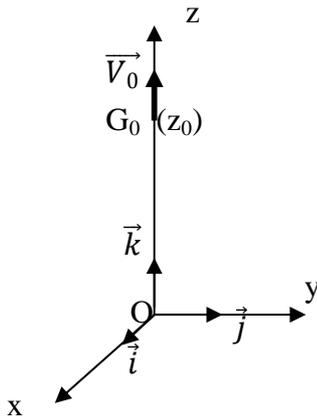
Cette force \vec{f} :

- est colinéaire au vecteur vitesse
- en sens opposé au vecteur vitesse
- de valeur $f = k \cdot v^n$, les constantes k et n dépendant des conditions expérimentales

(pour les vitesses faibles on admet en général que $n = 1$; donc $\vec{f} = -k \cdot \vec{v}$)

II - Chute libre.

A l'instant t_0 , la balle est lancée vers le haut avec une vitesse initiale \vec{V}_0



1. Etude du problème.

Système étudié : {la balle}

Référentiel terrestre

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

On néglige la poussée d'Archimède de l'air, ainsi que les frottements, devant le poids de la balle.

Conditions initiales : $\vec{OG}_0: \begin{pmatrix} x_0 = \dots \dots \\ y_0 = \dots \dots \\ z_0 = \dots \dots \end{pmatrix}$ $\vec{V}_0: \begin{pmatrix} vx_0 = \dots \dots \\ vy_0 = \dots \dots \\ vz_0 = \dots \dots \end{pmatrix}$

2. Application de la deuxième loi de Newton

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

La balle est donc soumise à une accélération $\dots \dots \dots$, dirigée vers $\dots \dots \dots$, de valeur $\dots \dots \dots = \dots \dots \dots$. Cette accélération est $\dots \dots \dots$ de la masse m de l'objet.

Et en projetant sur l'axe Oz vertical, orienté vers le haut :

$a_z = \dots \dots \dots$

3. Détermination des équations horaires

- $\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$ Donc $a_z = \frac{dv_z}{dt}$: V_z est donc une primitive de a_z , les conditions initiales permettant de déterminer la constante d'intégration :

$v_z = \dots \dots \dots + \text{cte}$ donc $v_{z(t)} = \dots \dots \dots + \dots \dots \dots$

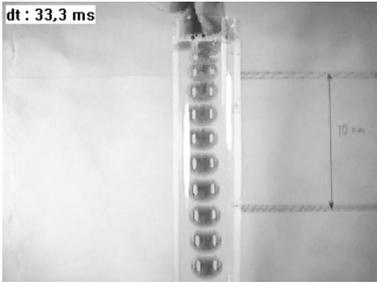
- $\vec{v} = \frac{d\vec{OG}}{dt}$. Donc $v_z = \frac{dz}{dt}$: z est donc une primitive de V_z

$z(t) = \dots \dots \dots$

4. Cas particuliers :

- Si le solide est lâché sans vitesse initiale : $v_0 = 0$
Alors : $V(t) = \dots \dots \dots$ et $z(t) = \dots \dots \dots$
C'est un mouvement rectiligne, vers le $\dots \dots \dots$, uniformément accéléré.
- Si le solide est lancé vers le haut : $v_0 > 0$
Le mouvement est rectiligne, d'abord vers le haut et uniformément retardé jusqu'à ce que la vitesse s'annule, puis vers le bas et uniformément accéléré : la vitesse est d'abord positive, puis négative.
- Si le solide est lancé vers le bas : $v_0 < 0$
Le mouvement est rectiligne et uniformément accéléré, vers le bas.

III - Chute verticale avec frottements.



A l'instant t_0 , la bille est lâchée dans un fluide, sans vitesse initiale

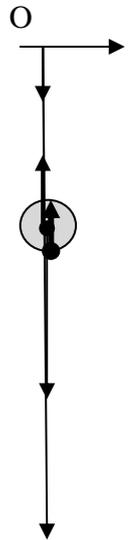
1. Etude du problème.

Système étudié : {la bille}

Référentiel terrestre

Bilan des forces :

$$P = m \cdot g \quad \Pi = \rho_{\text{fluide}} \cdot V_{\text{solide}} \cdot g \quad f = k \cdot v^n$$



Conditions initiales :

2. Application de la deuxième loi de Newton

$$= \dots + \dots + \dots$$

Soit, en projetant sur l'axe Oy vertical, orienté vers le bas :

$$m \cdot a = \dots$$

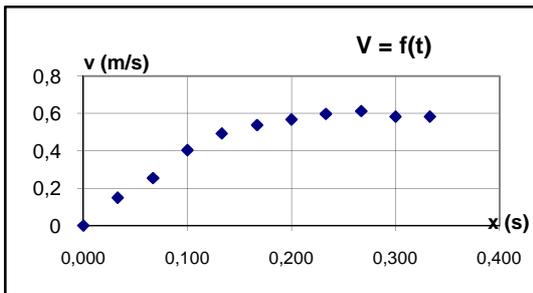
3. Equation différentielle

= — donc $m \cdot \text{---} = \dots$ C'est une équation différentielle

- Dans le cas des faibles vitesses, $f = k \cdot v$ l'équation devient :

$$m \cdot \text{---} = \dots$$

Cette équation admet une solution de la forme $v(t) = A \cdot (1 - \dots)$



La vitesse augmente au cours du temps, et atteint une valeur limite v_{lim} ; alors $\text{---} = 0$: l'équation différentielle permet de déterminer v_{lim}

La constante de temps τ correspond à l'abscisse du point d'intersection entre la tangente à l'origine à la courbe $v(t)$ et l'asymptote horizontale.

- Dans les autres cas, la solution analytique est plus compliquée, mais dans tous les cas, on peut utiliser la **méthode d'Euler** (voir TP) :
 - Principe de résolution :
 - A l'instant (t), la vitesse de la bille est $v_{(t)}$ et son accélération $a_{(t)} = \left(\frac{dv}{dt}\right)_{(t)} = [(m-r \cdot V_{\text{solide}}) - k \cdot v^n] / m$
 - A l'instant (t + dt), sa vitesse sera $v_{(t+dt)} = v_t + \left(\frac{dv}{dt}\right)_{(t)} \cdot dt$
 - On calcule la nouvelle valeur de l'accélération à (t + dt)
 - On en déduit la valeur de la vitesse à (t + 2 dt) · Etc.....
 - Pas d'itération :
 - La courbe obtenue par la méthode d'Euler concorde avec la courbe expérimentale si le pas d'itération dt est suffisamment petit (sans trop augmenter le nombre de calculs) ; en général $dt < \tau/10$