# Dynamique du point

### Au programme



#### Savoirs

- ♦ Exploiter la conservation de la masse pour un système fermé.
- $\diamond$  Établir l'expression de la quantité de mouvement pour un système de deux points sous la forme :  $\vec{p} = m\vec{v}(G)$ .
- ♦ Première loi de NEWTON : décrire le mouvement relatif de deux référentiels galiléens.
- ♦ Force de gravitation. Modèle du champ de pesanteur uniforme au voisinage de la surface d'une planète. Mouvement dans le champ de pesanteur uniforme.
- ♦ Modèles d'une force de frottement fluide. Influence de la résistance de l'air sur un mouvement de chute.



#### Savoir-faire

- ♦ Troisième loi de NEWTON : établir un bilan des forces sur un système ou sur plusieurs systèmes en interaction et en rendre compte sur un schéma.
- ♦ Deuxième loi de NEWTON : déterminer les équations du mouvement d'un point matériel ou du centre de masse d'un système fermé dans un référentiel galiléen.
- ♦ Étudier le mouvement d'un système modélisé par un point matériel dans un champ de pesanteur uniforme en l'absence de frottement.
- ♦ Exploiter, sans la résoudre analytiquement, une équation différentielle : analyse en ordres de grandeur, détermination de la vitesse limite, utilisation des résultats obtenus par simulation numérique. Écrire une équation adimensionnée.



### Sommaire

I Introduction	3
I/A Inertie et quantité de mouvement	3
I/B Forces fondamentales	3
II Les trois lois de Newton (1687)	4
II/A Principe d'inertie	4
II/B Principe fondamental de la dynamique	5
II/C Loi des actions réciproques $\dots$	5
III Ensembles de points	5
$\mathrm{III}/\mathrm{A}$ Centre d'inertie	6
$\rm III/B$ Quantité de mouvement d'un ensemble de points	7
$\mathrm{III}/\mathrm{C}$ Théorème de la résultante cinétique	7
$\mathrm{III}/\mathrm{D}$ Méthode générale de résolution en mécanique	8
IV Forces usuelles	8
${ m IV/A}$ Le poids	8
IV/B Poussée d'Archimède	11
${ m IV/C}$ Frottements fluides	12
$\mathrm{IV/D}$ Force de frottements solides	14
${\rm IV/E}$ Force de rappel d'un ressort	15

I. Introduction

# I | Introduction

Dans ce chapitre nous nous intéressons à étudier les causes de la mise en mouvement d'un corps, représenté par un point matériel, et les mouvements qui en découlent.

### I/A Inertie et quantité de mouvement

Mettre en mouvement un corps revient à en modifier la vitesse. Il est cependant plus facile de mettre en mouvement (ou arrêter le mouvement) certains corps par rapport à d'autres. Ce phénomène s'appelle l'inertie, et est proportionnel à la masse d'un corps.

#### Définition 2.1 : Inertie et quantité de mouvement

La résistance d'un corps matériel de masse m à varier de vitesse est appelée **inertie**, quantifié par la **masse** et le **vecteur quantité de mouvement** du point matériel M du corps :

avec  $\overrightarrow{v}_{/\mathcal{R}}(M)$  le vecteur vitesse du point M dans le référentiel  $\mathcal{R}$ .

Il est en effet plus difficile de déplacer une voiture à l'arrêt qu'un caddie à l'arrêt, et inversement il est plus difficile d'arrêter une voiture qu'un caddie. Dans l'analogie électromécanique, c'est l'inductance L qui s'oppose à la variation du courant quand m s'oppose à la variation de la vitesse.

# I/B Forces fondamentales

Les causes du mouvement d'un corps sont appelées forces.



#### Définition 2.2 : Forces

Les forces caractérisent les actions mécaniques sur un point matériel M. Ce sont des vecteurs et elles sont indépendantes du référentiel.

L'unité d'une force est le Newton, noté N, tel que :

Il existe quatre de ces forces que l'on caractérise de « fondamentales », qui permettent de classer les interactions physiques entre les systèmes :

**Tableau 2.1** – Interactions fondamentales

Type
Caract.
Intensité
Portée
Sujet
Conséquences



#### Propriété 2.1: Interaction électrostatique -

Avec l'interaction électrostatique, les particules de même signe se repoussent, tandis que celles de signes opposées s'attirent. Elle est responsable de la cohésion des matériaux et de leurs propriétés mécaniques (dureté, viscosité, propriétés chimiques...).

La force d'interaction électrostatique subie par une particule de charge  $q_A$  de la part d'une charge  $q_B$  est:

 $\overrightarrow{u_r}$  est un vecteur unitaire dirigé de B vers

FIGURE 2.1 – Interaction électrostatique.



#### Propriété 2.2 : Interaction gravitationnelle

Avec l'interaction gravitationnelle, la masse étant une grandeur positive, toutes les massives s'attirent entre elles. Elle prédomine à l'échelle astronomique.

La force d'interaction gravitationnelle subie par une masse  $m_A$  de la part d'une masse  $m_B$  est :

 $\overrightarrow{u_r}$  est un vecteur unitaire dirigé de B vers Α.

FIGURE 2.2 – Interaction gravitationnelle.



### II | Les trois lois de Newton (1687)



### Principe d'inertie



### Propriété 2.3 : Première loi de NEWTON : principe d'inertie

Il existe des référentiels appelés référentiels galiléens dans lesquels un point matériel M soumis à aucune action mécanique est

Ainsi, tout référentiel en translation rectiligne uniforme par rapport à un référentiel galiléen est galiléen.

Ils n'existent rigoureusement aucun référentiel galiléen, mais on peut en considérer certains comme approximativement galiléens lorsqu'on étudie le problème sur une durée assez courte. En reprenant les exemples du chapitre précédent :

- ♦ Le référentiel **héliocentrique** est supposé galiléen si le mouvement étudié est plus court qu'un trajet significatif du Soleil dans la galaxie, soit plusieurs millions d'années;
- ♦ Le référentiel **géocentrique** est supposé galiléen si le mouvement étudié est plus court qu'un trajet significatif de la Terre autour du Soleil, soit une année;
- ♦ Les référentiels **terrestres** sont supposés galiléens si le mouvement étudié est plus court qu'une rotation significative de la Terre, soit une journée.

Lycée Pothier 4/16MPSI3 - 2023/2024

# Principe fondamental de la dynamique

C'est une des lois les plus importantes de la physique, permettant de relier le mouvement cinématique (dérivée de la vitesse) d'un corps en fonction de ses causes (les forces extérieures).



### Propriété 2.4 : Deuxième loi de NEWTON : principe fondamental de la dynamique

Dans un référentiel galiléen  $\mathcal{R}$ , la dérivée temporelle du vecteur quantité de mouvement  $\vec{p}_{/\mathcal{R}}(M)$ d'un point matériel M de masse m est égale à la somme des forces extérieures agissant sur le système  $f_{\text{ext}\to M}$ :

Lorsque le système est fermé et donc la masse est constante, on a  $\forall t \ \vec{p}_{/\mathcal{R}}(M) = m \vec{v}_{/\mathcal{R}}(M)$ , ainsi

avec  $\vec{a}_{/\mathcal{R}}(M)$  le vecteur accélération du point M.



Certains mouvements ne peuvent donc pas être traités avec cette dernière formulation s'ils s'accompagnent d'une variation de masse :

Dans ces cas-là, on utilise la première formulation.

# Loi des actions réciproques



#### Propriété 2.5 : Troisième loi de Newton :loi des actions réciproques

Pour deux points M<sub>1</sub> et M<sub>2</sub> en interaction, la force exercée par le point 1 sur le point 2 est égale à l'**opposé** de la force exercée par le point 2 sur le point 1 :

> FIGURE 2.3 - Balle avec fil.

FIGURE 2.4 - Boîte sur table.



### III Ensembles de points

Aucun système n'est rigoureusement ponctuel, mais sous certaines conditions il est possible d'étudier le mouvement d'un corps en tant que point matériel de manière rigoureuse. Etablissons ce comportement.

Lycée Pothier 5/16MPSI3 - 2023/2024

# III/A Centre d'inertie



#### Définition 2.3 : Centre d'inertie

Le centre d'inertie ou centre de gravité G d'un ensemble de points matériels  $M_i$  de masses  $m_i$  est défini par :

 $\Leftrightarrow$ 

Il s'agit du barycentre des points du système, pondéré par leur masse.

Le centre d'inertie correspond au **centre d'équilibre gravitationnel** d'un ensemble de point. Ainsi, pour mettre une règle en équilibre horizontalement il faut la reposer en son milieu. Un marteau, en revanche, a son centre d'inertie bien plus proche de la masse que du milieu.

On peut démontrer l'équivalence entre les deux définitions :



#### Centre d'inertie



Soient 2 masses placées en A et en B. Déterminer la position de G en calculant  $\overrightarrow{AG}$  dans les deux cas suivants :

 $\begin{bmatrix} A \\ \bullet \\ m \end{bmatrix}$ 

(

В

A •

1)

2)

Cette définition peut être étendue aux solides qui peuvent être vus comme un ensemble infini de points infiniment proches. Dans ce cas, la somme discrète devient une intégrale.

# III/B Quantité de mouvement d'un ensemble de points

On souhaiterait pouvoir étudier un ensemble de points comme le mouvement d'un point unique, comme le centre d'inertie. Pour cela, il faut étudier la quantité de mouvement d'un ensemble de points.



#### Définition 2.4 : Quantité de mouvement d'un ensemble de points

Le vecteur quantité de mouvement d'un ensemble S de points matériels  $M_i$  de masses  $m_i$  est la somme des quantités de mouvement de chacun des points :



#### Propriété 2.6 : Quantité de mouvement et centre d'inertie

La quantité de mouvement d'un ensemble de points est la quantité de mouvement d'un point matériel placé en G et de masse  $m_{\text{tot}}$ :

Tout se passe comme si la masse était concentrée en G.



#### Quantité de mouvement et centre d'inertie

Pour que les choses soient simples, il faudrait donc que  $\vec{p}(\mathcal{S})$  soit relié au centre d'inertie. Or,



### Théorème de la résultante cinétique

Si on peut étudier la cinématique d'un corps par l'étude de son centre de gravité, comment les forces interviennent-elles sur cet ensemble de points? Considérons pour simplifier un système de deux points  $M_1$  et  $M_2$  de masses  $m_1$  et  $m_2$  en mouvement dans un référentiel galiléen. On peut appliquer le principe fondamental de la dynamique à chacun d'entre eux :

avec deux types de forces : les forces intérieures du système, ici celles exercées par  $M_2$  sur  $M_1$ , et les forces extérieures, c'est-à-dire toutes les autres. En faisant de même pour  $M_2$ :

Ainsi, avec la définition de la quantité de mouvement d'un ensemble de points,



#### Propriété 2.7 : Théorème de la résultante cinétique -

Le principe fondamental de la dynamique pour un point matériel s'applique à un ensemble de point en prenant pour point matériel le centre d'inertie G affecté de la masse totale  $m_{\text{tot}}$  du système, en ne considérant que les **forces extérieures** s'appliquant à l'ensemble :



#### Important 2.1 : Conclusion

Le mouvement du centre de gravité n'est affecté que par les forces extérieures au système. Ainsi, dans la suite, on étudiera le **mouvement du centre de gravité**, de masse  $m_{\text{tot}}$ , soumis aux forces extérieures au système.

### III/D Méthode générale de résolution en mécanique

- 1 Système Quel est l'objet en mouvement, dans quel référentiel étudie-t-on le mouvement?
- 2 Schéma. Faire un schéma du problème dans une situation quelconque 1.
- [3] **Modélisation.** Donner le repère, détailler le repérage, les conditions initiales, les représenter sur le schéma et définir les notations nécessaires.
- 4 Bilan des forces. Faire le bilan des forces, les exprimer dans le repère choisi et les représenter sur le schéma.
- 5 Deuxième loi de Newton. Appliquer le PFD au système.
- 6 Équations scalaires. Donner les trois équations  $\ddot{x}$ ,  $\ddot{y}$  et  $\ddot{z}$ .
- 7 **Répondre aux questions.** Le plus souvent, obtenir les équations horaires x(t), y(t) et z(t).

# IV

### Forces usuelles



### Le poids

IV/A)1

Définition



#### Définition 2.5 : Poids et pesanteur

Dû à l'attraction gravitationnelle de la Terre, un corps de masse m à sa surface subit une force que l'on appelle le **poids**, telle que :

Par définition de l'interaction gravitationnelle, on a

avec  $\vec{g}$  le vecteur **accélération de la pesanteur**, de norme  $g = ||\vec{g}|| = 9.81 \,\mathrm{m \cdot s^{-2}}$  et dirigé **verticalement vers le sol**.

avec  $m_T$  et  $R_T$  la masse et le rayon de la Terre,  $\mathcal{G}$  la constante gravitationnelle, et  $\overrightarrow{u_z}$  vertical ascendant.

Lycée Pothier 8/16 MPSI3 – 2023/2024

<sup>1.</sup> On ne fait **jamais** de schéma à l'équilibre ou à des angles particuliers (45° par exemple)

IV.	Forces usuelles	

IV/A) 2 La chute libre



Un système en chute libre pure ne subit que l'action de son poids.

- 1 Système.
- |2| Schéma.
- 3 Modélisation.
  - $\diamond$  Repère :  $(\overrightarrow{u_x}, \overrightarrow{u_y}, \overrightarrow{u_z})$  base orthonormée directe (BOND) avec  $\overrightarrow{u_x}$  dans le sens du lancer et  $\overrightarrow{u_y}$  verticale ascendante.
  - ♦ Repérage :
  - $\diamond$  Conditions initales :

et

avec  $\alpha$  l'angle du vecteur  $\overrightarrow{v_0}$  avec l'axe horizontal et  $v_0$  sa norme.

- |4| Bilan des forces.
- 5 **PFD**.
- 6 Équations scalaires. On projette sur les axes :

On s'intéresse au mouvement plan donc pas à la coordonnée z. Aussi, la masse n'étant pas nulle, elle se simplifie dans les équations et on a

On remarque que l'accélération ne dépend pas de la masse.



#### Important 2.2: Chute libre

Lors d'une chute libre **sans frottements**, la masse du corps en chute n'intervient pas. Cela signifie en particulier que, dans le vide, tous les corps chutent à la même vitesse. <sup>2</sup>

2. https://www.youtube.com/watch?v=E43-CfukEgs

7	Répondre aux questions. On intègre l'ac	célération pour ob	tenir la vitesse :				
	or	$\Rightarrow$					
	De même pour les équations horaires du mo	ouvement :					
	or	=	<del>&gt;</del>				
Si on cherche la trajectoire, il s'agit alors d'obtenir la courbe $y(x)$ décrite dans le plan $xy$ , c'é éliminer le temps $t$ . À partir de l'équation horaire sur $\overrightarrow{u_x}$ , on a							
	C'est une parabole :						
	<b>Figure 2.6</b> – Ch	nute libre (sans frotte	ements).				
On peut en définir deux caractéristiques principales, la <b>portée</b> et la <b>flèche</b> .							
Į	Définition 2.7 : Portée d'un tir						
	Autrement dit, on trouve $x_P$ tel que :						
	On cherche $x_P \neq 0$ (origine du tir), d'où						





#### Portée maximale altitude nulle



#### Définition 2.8 : Flèche d'un tir

On trouve  $y_F$  quand la vitesse **verticale** s'annule,  $\dot{y}(t_F) = 0$ ; ainsi



#### Flèche maximale



Pour quel angle le temps de vol est-il le plus grand?

# IV/B Poussée d'Archimède



#### Définition 2.9 : Poussée d'Archimède

Lorsqu'un objet est dans un fluide, il subit une force nommée **Poussée d'Archimède** et égale à l'opposé du poids du fluide déplacé. Elle est parfois notée  $\overrightarrow{\Pi}$  ou  $\overrightarrow{F}_A$ , et on a :

avec  $\rho_{\text{fluide}}$  la masse volumique du fluide et  $V_{\text{immerg\'e}}$  le volume de l'objet qui est dans le fluide.



Quelle est la proportion immergée d'un glaçon? On donne  $\rho_{\rm eau}=1,00\times10^3\,{\rm kg\cdot m^{-3}}$  et  $\rho_{\rm glace}=9,17\times10^2\,{\rm kg\cdot m^{-3}}$ .

FIGURE 2.7

# IV/C Frottements fluides

IV/C) 1 Force de frottement fluide



#### Définition 2.10 : Définition

Un objet en mouvement dans un fluide subit une force de frottements dite fluide  $\vec{F}_f$  qui est une force de **freinage**, donc **opposée à la vitesse**  $\vec{v}$ . Selon la norme de la vitesse, on a :

Faibles vitesses

Vitesses élevées <sup>3</sup>

 $\overrightarrow{F}_f \propto v$ :

 $\vec{F}_f \propto v^2$ :



En pratique, on verra souvent

$$\beta = \frac{1}{2} \rho_{\text{fluide}} S c_x$$

- $\diamond$   $\rho_{\rm fluide}$  la masse volumique du fluide;
- $\diamond~S$ la surface frontale (« l'ombre » que fait l'objet sur un flux) ;
- $\diamond\ c_x$  un coefficient sans dimension dépendant surtout de la forme de l'objet.

IV/C) 2 Chute libre sans vitesse initiale avec frottements linéaires

- 1 Système. {bille} dans une éprouvette d'huile dans  $\mathcal{R}_{labo}$ , supposé galiléen.
- 2 Schéma.
- 3 Modélisation.
  - $\diamond$  Repère : (  $\overrightarrow{u_x},\overrightarrow{u_y},\overrightarrow{u_z})$  BOND avec  $\overrightarrow{u_y}$  verticale ascendante.

FIGURE 2.8 – Schéma.

- ♦ Repérage :
- 3. On dit que  $\overrightarrow{F}_f$  est quadratique selon v

IV. Forces usuelles

 $\diamond$  Conditions initiales :  $\overrightarrow{OM}(0)$  position de la bille lors de son entrée dans le glycérol;  $\overrightarrow{v}(0) = \overrightarrow{0}$ .

- ♦ On néglige pour simplifier la poussée d'Archimède.
- 4 Bilan des forces.
- 5 **PFD**.
- 6 Équations scalaires.
- **Répondre aux questions.** On obtient ici trois équations différentielles sur la vitesse  $(v_x = \dot{x}, v_y = \dot{y} \text{ et } v_z = \dot{z})$ , mais en absence de vitesse initiale sur  $v_x$  et  $v_z$ , il n'y aura pas de mouvement sur ces coordonnées : on s'intéresse donc à l'équation différentielle sur  $v_y$  que l'on appelle simplement v, avec  $\tau = m/\alpha$  :

Une résolution complète demande de discerner solution homogène et particulière puis d'utiliser les conditions initiales, pour trouver

$$v(t) = g\tau \left( e^{-t/\tau} - 1 \right)$$

On peut développer une autre approche générique pour obtenir des grandeurs typiques d'un système à partir de l'équation différentielle qui régit son fonctionnement : l'adimensionnement.

On définit  $v^* = v/V$ ,  $t^* = t/T$  avec V et T des constantes à définir. On peut donc réécrire

On choisit alors T et V de façon à écrire

avec et

Dans ces conditions, l'équation différentielle adimensionnée donne T grandeur typique du temps d'évolution de la vitesse, et V est la vitesse atteinte en régime permanent.

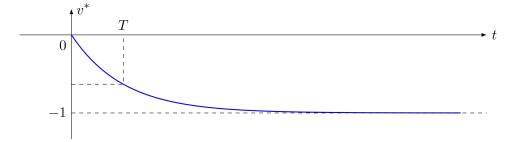


Figure 2.9 – Évolution de  $v^*$  avec le temps



### Définition 2.11 : Équations adimensionnées

L'écriture sous forme adimensionnée permet de ramener la résolution de l'équation à un problème uniquement mathématique, débarrassé des constantes physiques et permettant de voir rapidement le fonctionnement d'un système même quand on ne sait pas résoudre l'équation.

IV/C) 3 Chute libre sans vitesse initiale avec frottements quadratiques

Pour une chute libre dans l'air, la vitesse d'un corps est presque toujours suffisamment élevée pour que les frottements soient quadratiques en la vitesse. On choisit ici  $\overrightarrow{u_y}$  vers le bas, tel que  $v = \dot{y} > 0$ . Ainsi, une chute totalement verticale donne

Toujours en négligeant la poussée d'Archimède, on a

La résolutions analytique exacte de cette équation sort du cadre du programme; on peut en revanche l'adimensionner pour trouver ses grandeurs typiques. On définit  $v^* = v/V$ ,  $t^* = t/T$  avec V et T des constantes à définir. On peut donc réécrire

On choisit alors T et V de façon à écrire

avec et

Dans ces conditions, l'équation différentielle adimensionnée donne T grandeur typique du temps d'évolution de la vitesse, et V est la vitesse atteinte en régime permanent.

Avec pour un-e humain-e en chute libre sans parachute, on a  $\beta \approx 0.25 \,\mathrm{kg \cdot m^{-1}}$ , soit

# $\overline{ m IV/D}$

### Force de frottements solides

[IV/D)1] Réaction d'un support



### Définition 2.12 : Réaction d'un support

La force exercée par un support sur un objet posé à sa surface est appelée **réaction** et est notée  $\overrightarrow{R}$ . Elle se décompose en deux forces :

 $\Leftrightarrow \vec{N}$ 

 $\diamond \vec{T}$ 

FIGURE 2.10 – Réaction du support

IV. Forces usuelles



### Important 2.3: Condition de support

IV/D) 2 Lois de COULOMB

Les relations entre les **normes** des forces  $\overrightarrow{N}$  et  $\overrightarrow{T}$  sont appelées **lois du frottement de Coulomb**.



#### Propriété 2.8 : Lois du frottement de COULOMB

Les réactions normales et tangentielles sont reliées par les lois de COULOMB, telles que :

Solide glissant

Solide non-glissant

f le coefficient de frottements solides. C'est un nombre sans dimension, souvent inférieur à 1 et qui dépend de l'état de la surface (humide, graissée) mais pas de son aire.

De manière plus particulière, on définit  $f_d$  le coefficient de frottements dynamiques (glissement) et  $f_s$  le coefficient de frottement statique (pas glissement), avec  $f_d < f_s$ ; dans ce cas,  $f = f_d$ .



L'absence de frottements solides implique f = 0, donc T = 0, mais la force normale n'est jamais nulle.

### IV/E Force de rappel d'un ressort

IV/E) 1 Force de rappel élastique



#### Définition 2.13 : Force de rappel d'un ressort

Soit le système masse-ressort horizontal représenté ci-contre. Le ressort se déforme sous l'effet d'une contrainte en stockant l'énergie donnée, qu'il libère en reprenant sa forme quand la contrainte s'arrête. On définit la force de rappel du ressort par :

- $\diamond k > 0$  la constante de raideur;
- $\diamond \ell_0$  sa longueur à vide;
- $\diamond \overrightarrow{u_r}$  unitaire dirigé selon l'axe du ressort.

Elle est aussi appelée force de HOOKE.

FIGURE 2.11 – Force de HOOKE.



#### Attention 2.2 : Signe $\pm$ —

Le signe de la force dépend du repère : de façon générale, il faut regarder le sens dans lequel s'exerce la force si on étire le ressort  $((\ell - \ell_0) > 0)$  et placer le signe en conséquence.

IV/E) 2 Position d'équilibre verticale

À l'horizontale, on voit vite que  $\ell_{\rm eq}=\ell_0$ . À la verticale,  $\ell_{\rm eq}>\ell_0$  à cause du poids. Quelle est son expression?

- $\boxed{1}$  Système : {masse} accrochée à un ressort, représenté par M de masse m.
- 2 **Référentiel** :  $\mathcal{R}(O, \overrightarrow{u_x}, \overrightarrow{u_z})$  galiléen.
- $\boxed{3}$  Repère :  $(O, \overrightarrow{u_z})$  vertical ascendant.

4 **BdF**:

FIGURE 2.12

5 PFD à l'équilibre :

D'où

et