

# Lois de Newton

## i. Repérage d'un point d'un mobile

### 1) Vecteur position

La position du centre d'inertie  $G$  d'un système (S) est repérée à chaque instant par le vecteur position  $\overrightarrow{OG}$

Dans un repère cartésien :  $\overrightarrow{OG} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}$

✚ Le module du vecteur position :  $\|\overrightarrow{OG}\| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$

### 2) Vecteur vitesse

Le vecteur vitesse instantanée du centre d'inertie  $G$  du solide est égal à la dérivée par rapport au temps du vecteur position :

$$\vec{v}_G = \frac{d\overrightarrow{OG}}{dt}$$

$$\vec{v}_G = \frac{dx}{dt}\vec{i} + \frac{dy}{dt}\vec{j} + \frac{dz}{dt}\vec{k} = v_x\vec{i} + v_y\vec{j} + v_z\vec{k} = \dot{x}\vec{i} + \dot{y}\vec{j} + \dot{z}\vec{k}$$

✚ Le module du vecteur vitesse :  $\|\vec{v}_G\| = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}$

### 3) Vecteur accélération

Le vecteur accélération instantanée du centre d'inertie  $G$  du solide est égal à la dérivée par rapport au temps du vecteur vitesse :

$$\vec{a}_G = \frac{d\vec{v}_G}{dt} = \frac{d^2\overrightarrow{OG}}{dt^2}$$

$$\vec{a}_G = \frac{d^2x}{dt^2}\vec{i} + \frac{d^2y}{dt^2}\vec{j} + \frac{d^2z}{dt^2}\vec{k} = a_x\vec{i} + a_y\vec{j} + a_z\vec{k} = \ddot{x}\vec{i} + \ddot{y}\vec{j} + \ddot{z}\vec{k}$$

Le module du vecteur accélération :  $\|\vec{a}_G\| = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}$

### 4) La base locale de Frénet

La base de Frénet est un repère mobile lié au mouvement du point  $M$ , son origine est le point  $M$  et ses vecteurs unitaires sont :

$\vec{u}$  : Tangent à la trajectoire et dirigé dans le sens du mouvement

$\vec{n}$  : Normal à la trajectoire et dirigé vers l'intérieure de la concavité de la trajectoire

L'accélération dans la base de Frénet :

$$\vec{a}_G = a_T\vec{u} + a_N\vec{n} \quad \text{avec} \quad \begin{cases} a_T = \frac{dv}{dt} : \text{accélération tangentielle} \\ a_N = \frac{v^2}{\rho} : \text{accélération normale} \end{cases}$$

Avec  $\rho$  le rayon de courbure de la trajectoire au point  $M$

#### Remarque

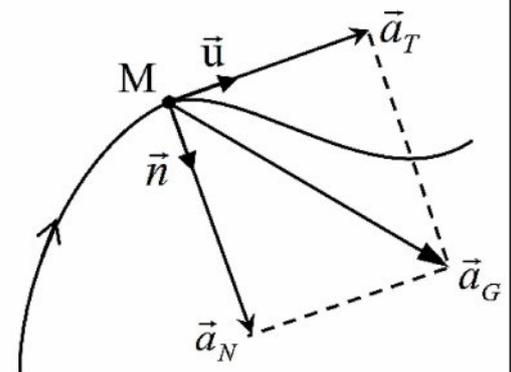
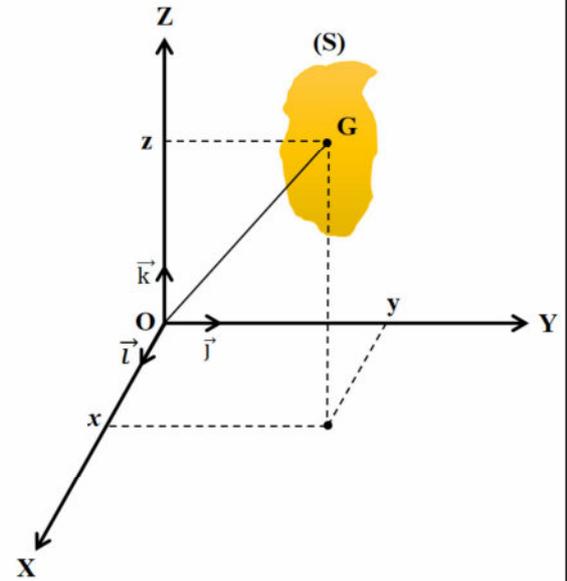
Dans le cas où la trajectoire est circulaire on a :  $\rho = R$

### 5) Référentiels galiléens

Un référentiel galiléen est un référentiel dans lequel la première loi de Newton (principe d'inertie) est vérifiée

#### Remarque

Si  $R$  est un référentiel galiléen, tout référentiel  $R'$  en translation rectiligne uniforme par rapport à  $R$  est un référentiel galiléen



## ii. Les lois de Newton

### 1) La 1<sup>ère</sup> loi de Newton (principe d'inertie)

**Énoncé :** dans un référentiel galiléen lorsque un système est isolé ou pseudo-isolé alors son centre d'inertie est immobile ou animé d'un mouvement rectiligne uniforme :  $\sum \vec{F}_{\text{ext}} = \vec{0} \Leftrightarrow \begin{cases} \vec{V} = \vec{Cte} \\ \vec{a} = \vec{0} \end{cases}$

### 2) La 2<sup>ème</sup> loi de Newton (principe fondamentale de la dynamique)

**Énoncé :** dans un référentiel galiléen, la somme vectorielle des forces extérieures exercées sur un système est égale au produit de sa masse par le vecteur accélération  $\vec{a}_G$   $m \vec{a}_G = \sum \vec{F}_{\text{ext}}$

### 3) La 3<sup>ème</sup> loi de Newton (principe d'action et de réaction)

**Énoncé :** La force  $\vec{F}_{A/B}$  exercée par un système A sur un système B et la force  $\vec{F}_{B/A}$  exercée par le système B sur un système A ont les mêmes valeurs, mêmes directions et des sens opposés  $\vec{F}_{B/A} = -\vec{F}_{A/B}$

## iii. Mouvement rectiligne uniformément varié

### 1) Définition

Le mouvement du centre d'inertie G d'un corps solide est rectiligne uniformément varié, si la trajectoire de G est rectiligne et le vecteur accélération est constante  $\vec{a}_G = \vec{cte}$

### 2) Les équations horaires du mouvement

On considère un mouvement rectiligne uniformément varié :  $\vec{a}_G = \vec{cte}$

On suppose que le mouvement s'effectue selon l'axe (Ox) :  $a_x = cte$

✚ L'équation horaire de la vitesse  $V_x(t)$  est :  $V_x(t) = a_x \cdot t + V_{x0}$

✚ L'équation horaire de l'abscisse  $x(t)$  est :  $x(t) = \frac{1}{2} a_x t^2 + V_{x0} t + x_0$

## iv. Application

Un skieur de masse  $m$  et de centre d'inertie G part à  $t_0 = 0$  au point A avec une vitesse initiale  $V_0$ .

**Partie AB :** les frottements sont négligeables

Le système étudié : (Le skieur)

✚ Les forces exercées :

Le poids  $\vec{P} = m \vec{g}$

La réaction du plan  $\vec{R}$

✚ On applique la 2<sup>ème</sup> loi de Newton :

$$m \vec{a}_G = \sum \vec{F}_{\text{ext}} \Leftrightarrow m \vec{a}_G = \vec{P} + \vec{R}$$

Par projection sur l'axe (Ox) :  $m a_x = m g \sin \beta + 0 \Leftrightarrow$  l'accélération :  $a_x = g \sin \beta$

L'équation horaire du mouvement est :  $x(t) = \frac{g \sin \beta}{2} t^2 + V_0 t + x_A$

**Partie BC :** le mouvement se fait avec frottement

Les frottements équivalents à une force horizontale d'intensité  $f = R_T$  constante et de sens opposé au sens du mouvement

✚ Les forces exercées sur le skieur dans la partie BC

Le poids  $\vec{P} = m \vec{g}$

La réaction du plan  $\vec{R}$

✚ On applique la 2<sup>ème</sup> loi de Newton  $m \vec{a}_G = \sum \vec{F}_{\text{ext}} \Leftrightarrow m \vec{a}_G = \vec{P} + \vec{R}$

Projection sur l'axe (Ox) :  $m a_x = 0 - f \Leftrightarrow$  l'accélération :  $a_x = -\frac{f}{m}$

✚ L'équation horaire du mouvement :  $x(t) = -\frac{f}{2m} t^2 + V_B t + x_B$

