

**Ch.6. Résumé. APPLICATION DES LOIS DE NEWTON**

**Mouvement d'un projectile lancé dans un champ de pesanteur uniforme**

**Mouvement d'une particule chargée dans un champ électrostatique uniforme**

Tous les systèmes étudiés sont assimilés à des points matériels : toute leur masse est regroupée au centre de gravité. Toute étude de mouvement nécessite de :

- Définir le système et de choisir un référentiel adapté;
- D'appliquer la deuxième loi de Newton après avoir fait l'inventaire des forces extérieures exercées sur le système

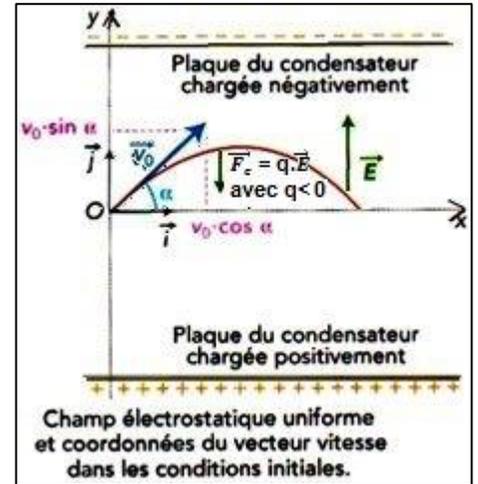
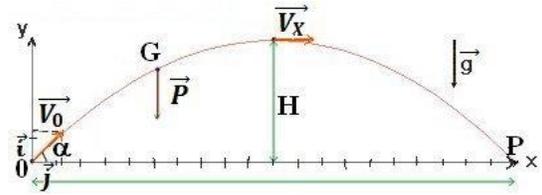
$$\sum \vec{F}_{ext} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m \cdot \frac{d(\vec{v})}{dt} = m \cdot \vec{a}$$

- D'en déduire le vecteur accélération.

- de déterminer le vecteur vitesse  $\vec{v}$  en recherchant la primitive par rapport au temps de chaque coordonnée du vecteur accélération  $\vec{a}$  et en utilisant les coordonnées du vecteur vitesse initiale  $\vec{v}_0$  pour prendre en compte les conditions initiales ;
- de déterminer le vecteur position  $\vec{OG}$  en recherchant la primitive par rapport au temps de chaque coordonnée du vecteur vitesse  $\vec{v}$  et en utilisant les coordonnées du vecteur position initiale  $\vec{OG}_0$  pour prendre en compte les conditions initiales.

→ Les coordonnées x(t) et y(t) de  $\vec{OG}$  dépendent du temps; elles sont appelées **équations horaires du mouvement** ou **équations paramétriques**.

→ La détermination de **l'équation de la trajectoire  $y = f(x)$**  nécessite d'éliminer le temps en combinant les équations horaires.



Champ uniforme	Champ de pesanteur $\vec{g}$	Champ électrostatique $\vec{E}$
<b>Forces</b>	Unique force : le poids $\vec{P} = m \cdot \vec{g}$ 2 <sup>ème</sup> loi de Newton (ou principe fondamental de la dynamique) $\sum \vec{F}_{ext} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m \cdot \frac{d(\vec{v})}{dt} = m \cdot \vec{a} \Rightarrow$ $\vec{P} = m \cdot \vec{g} = m\vec{a}$	Unique force : la force électrostatique $\vec{F}_e = q \cdot \vec{E}$ 2 <sup>ème</sup> loi de Newton (ou principe fondamental de la dynamique) $\sum \vec{F}_{ext} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m \cdot \frac{d(\vec{v})}{dt} = m \cdot \vec{a} \Rightarrow$ $\vec{F}_e = q \cdot \vec{E} = m\vec{a}$
<b>Conditions initiales</b>	$\vec{OM}_0 \Big _{y_0}^0$ et $\vec{v}_0 \Big _{v_0 \sin \alpha}^{v_0 \cos \alpha}$	$\vec{OM}_0 \Big _{y_0}^0$ et $\vec{v}_0 \Big _{v_0 \sin \alpha}^{v_0 \cos \alpha}$ (cas où $\vec{E}$ et $\vec{v}_0$ font un angle $\alpha$ quelconque)
<b>Vecteur accélération</b>	$\vec{a} = \vec{g}$ chute libre	$\vec{a} = \frac{q \cdot \vec{E}}{m}$
<b>Vecteur vitesse</b>	$\vec{v} \begin{cases} v_x = \frac{dx}{dt} = v_0 \cos \alpha \\ v_y = \frac{dy}{dt} = -g \cdot t + v_0 \cdot \sin \alpha \end{cases}$	$\vec{v} \begin{cases} v_x = \frac{dx}{dt} = v_0 \cos \alpha \\ v_y = \frac{dy}{dt} = \frac{q \cdot E}{m} \cdot t + v_0 \cdot \sin \alpha \end{cases}$
<b>Vecteur position</b>	$\vec{OM} \begin{cases} x = v_0 \cdot (\cos \alpha) \cdot t \\ y = -\frac{1}{2} g \cdot t^2 + v_0 (\sin \alpha) \cdot t + y_0 \end{cases}$	$\vec{OM} \begin{cases} x = v_0 \cdot (\cos \alpha) \cdot t \\ y = \frac{q \cdot E}{2 \cdot m} \cdot t^2 + v_0 (\sin \alpha) \cdot t \end{cases}$
<b>Equation de la trajectoire</b>	$y = -\frac{g}{2v_0^2 \cos^2 \alpha} \cdot x^2 + (\tan \alpha) \cdot x + y_0$ <i>parabole</i>	$y = \frac{qE}{2 \cdot m \cdot v_0^2 \cos^2 \alpha} \cdot x^2 + (\tan \alpha) \cdot x$ <i>parabole</i>

## Ch.6. Résumé. APPLICATION DES LOIS DE KEPLER

### Mouvement des satellites et des planètes

#### • Étude avec la deuxième loi de Newton

- **Système** : Le satellite de masse  $m$ .
- **Référentiel** : géocentrique supposé galiléen.
- **Repère** : repère de Frénet (repère lié au satellite)

Force d'attraction gravitationnelle de la Terre sur le satellite  $\vec{F}_{T/S} = \frac{G.m.M_T}{r_{T/S}^2} \cdot \vec{n}$

Dans l'approximation des trajectoires circulaires, l'application de la deuxième loi de

Newton :  $\Sigma \vec{F}_{ext} = \vec{F}_{T/S} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m \cdot \frac{d(\vec{v})}{dt} = m \cdot \vec{a}$  soit

$$\vec{F}_{T/S} = m\vec{a}$$

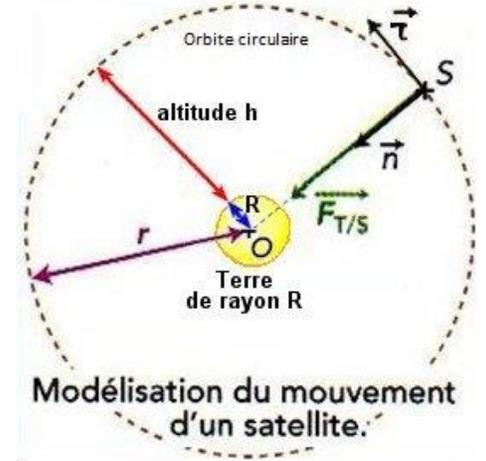
$$\text{soit } \frac{G.m.M_T}{r^2} \cdot \vec{n} = m \cdot \vec{a} \text{ soit } \frac{G.M_T}{r^2} \cdot \vec{n} = \vec{a}$$

$$\vec{a} \begin{cases} a_T = \frac{dv}{dt} = 0 \\ a_n = \frac{v^2}{r_{T/S}} = \frac{G.M_T}{r_{T/S}^2} \end{cases}$$

- de montrer que le **mouvement est uniforme** :  $v = \text{cte}$
- d'établir l'**expression de sa vitesse  $v$  et de sa période de révolution  $T$** .

$$v = \sqrt{\frac{G.M_T}{r_{T/S}}}$$

$$T = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{r_{T/S}^3}{G.M_T}} \text{ avec } r = R_T \text{ (rayon de la terre) } + h \text{ (altitude)}$$



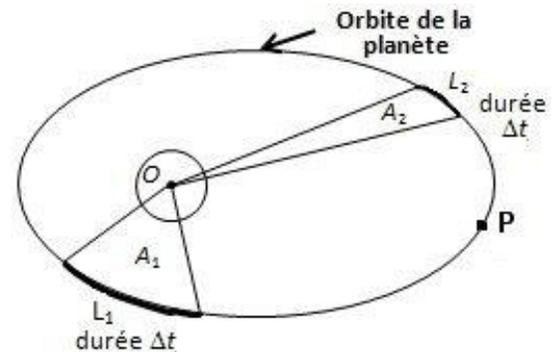
#### • Étude avec les lois de Kepler

##### Première loi de Kepler : loi des orbites

Dans le référentiel héliocentrique, la trajectoire du centre de gravité d'une planète est une ellipse dont le centre de gravité du Soleil est l'un des foyers.

##### Deuxième loi de Kepler : loi des aires

Le segment de droite reliant les centres de gravité du Soleil et de la planète **balaie des aires égales pendant des durées égales**.



##### Troisième loi de Kepler : loi des périodes

**Le carré de la période de révolution divisée par le cube du demi-grand axe 'a' est une constante. La période T ne dépend pas de la planète mais uniquement de la masse  $M_S$  du soleil et de la constante d'attraction universelle G :**  $\frac{T^2}{a^3} = \text{constante} = \frac{4.\pi^2}{G.M_S}$

Dans le cas particulier où la **trajectoire est un cercle de rayon  $r$** , le demi-grand axe de l'ellipse est le rayon du cercle :  $r = a$ , la troisième loi de Kepler devient :

$$\frac{T^2}{r^3} = \text{constante} = \frac{4.\pi^2}{G.M_S}$$

Pour toutes les planètes du système solaire, le rapport entre le carré de la période de révolution  $T$  et le cube de la longueur  $a$  du demi-grand axe est le même :  $\frac{T^2}{a^3} = \text{constante}$ .

#### **Généralisation :**

Les trois lois de Kepler énoncées dans le cas de planètes en orbite autour du Soleil peuvent être généralisées à tout satellite ou planète en orbite autour d'un astre.