

(Suite 2. Cinématique en deux dimensions)
 (Le rappel sur les notions de base
 sur les vecteurs est terminé)

A. Position, Vitesse et Accélération

O: point de référence; P point d'intérêt: $P(t)$

Vecteur position: $\overrightarrow{OP(t)} = (x(t); y(t))$
 Notation: $\vec{r}(t) = \overrightarrow{OP(t)}$

Vecteur vitesse: $\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}(t)}{dt}$

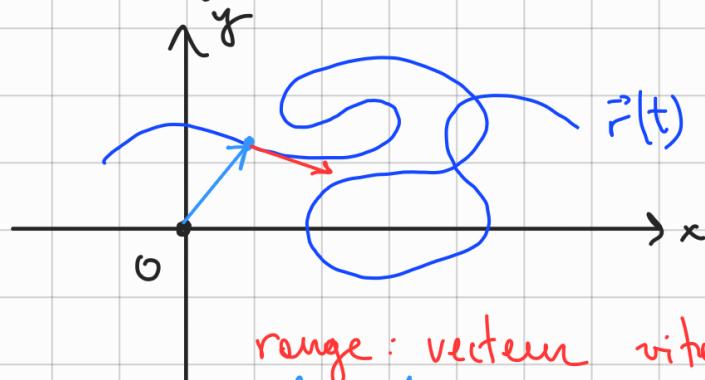
Comment calculer la dérivée d'un vecteur?

\Rightarrow "composante par composante":

$$\vec{r}(t) = (x(t); y(t)) \Rightarrow \frac{d\vec{r}(t)}{dt} = (x'(t); y'(t))$$

Accélération: $\vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}(t)}{dt} = (x''(t); y''(t))$

Remarque: le vecteur $\vec{v}(t)$ est toujours tangent à la trajectoire $\vec{r}(t)$:



rouge: vecteur vitesse

bleu clair: vecteur position.

$\vec{v}(t)$ est tangent à la trajectoire.

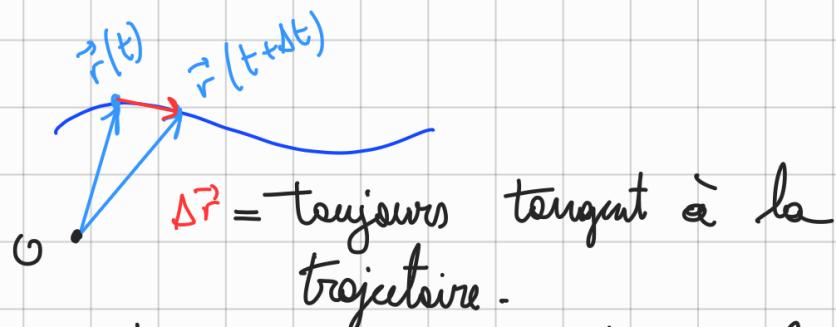
Pour des Δt petits, on a, on trouve une approximation :

$$\vec{v} \approx \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$$

$\frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$ = vitesse moyenne sur un intervalle de temps très petit:

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t + \Delta t) - \vec{r}(t)$$

$\Rightarrow \vec{v}$ est toujours dans la même direction que $\Delta \vec{r}$.



$\Rightarrow \vec{v}$ est toujours tangent à la trajectoire.

B. Exemple 1 : le Mouvement Uniformément Accéléré (M.U.A)

Trajectoire : $\vec{r}(t) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{g} t^2$

variable
paramètres

Dimensions : $[\vec{r}_0] = L$ $[\vec{v}_0] = LT^{-1}$ $[\vec{g}] = LT^{-2}$

Interprétation des paramètres :

* \vec{r}_0 = position initiale . En effet :

$$\vec{r}(0) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 + \frac{1}{2} \vec{g} t^2$$

* \vec{v}_0 = vitesse initiale . Calculons la vitesse :

$$\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}(t)}{dt} = \vec{v}_0 + \vec{g} t$$

Pour $t=0$: $\vec{v}(0) = \vec{v}_0 + \vec{0}$ $\hookrightarrow \vec{g} t$ en $t=0$.

* \vec{g} = "vecteur d'accélération gravitationnelle"

Que vaut l'accélération $\vec{a}(t)$ de cette trajectoire ?

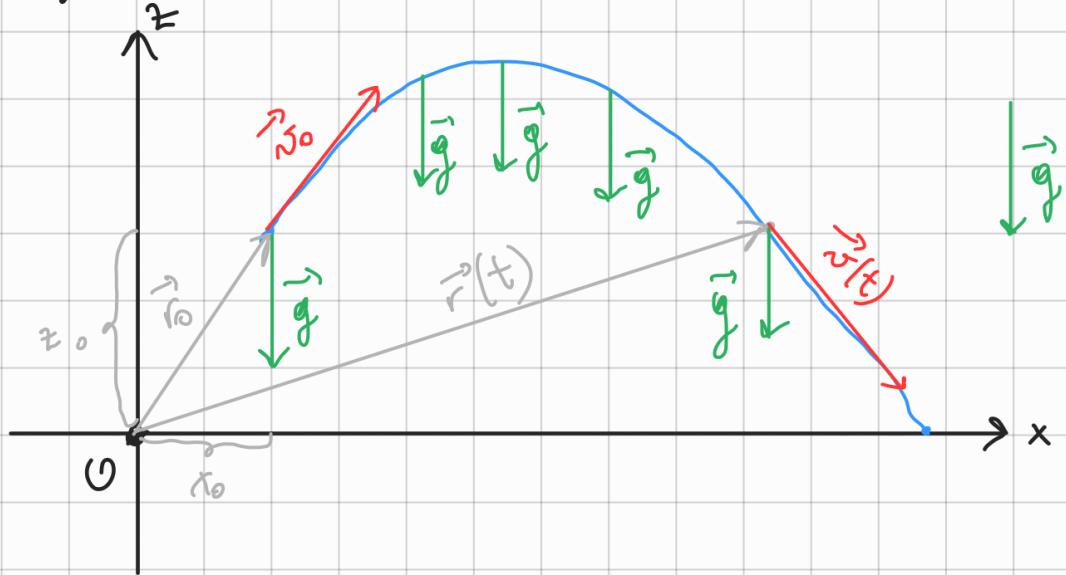
$$\vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}(t)}{dt} = \vec{0} + \vec{g}$$

Pour un MUA, l'accélération $\vec{a}(t)$ ne dépend pas du temps :

$$\vec{a} = \vec{g}$$

Remarquons que d'un point de vue expérimental, nous pouvons choisir \vec{r}_0 et \vec{v}_0 , mais pas \vec{g} . Nous en reparlerons dans le chapitre suivant.

Regardons cela dans un système d'axes Oxz :



Oz : verticale ascendante.

On décompose les vecteurs \vec{r}_0 , \vec{v}_0 et \vec{g} :

$$\vec{r}_0 = (x_0; z_0) \quad \vec{v}_0 = (v_{0x}; v_{0z})$$

$$\vec{g} = (0, -g) \quad \text{où } g = 10 \text{ m/s}^2.$$

On a alors, pour les composantes $x(t)$ et $z(t)$ de la position $\vec{r}(t)$:

$$\vec{r}(t) = (x(t); z(t)) = \vec{r}_0 + \vec{v}_0 t + \frac{1}{2} \vec{g} t^2$$

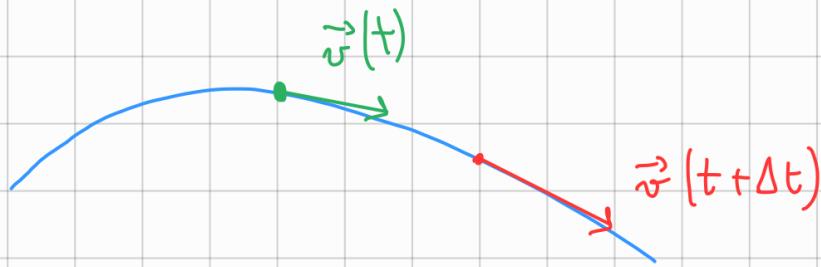
$$= (x_0; z_0) + (v_{0x}; v_{0z}) t + \frac{1}{2} (0; -g) t^2$$

$$= (x_0; z_0) + (v_{0x} t; v_{0z} t) + (0; -\frac{1}{2} g t^2)$$

$$= \left(x_0 + v_{0x}t + o; z_0 + v_{0z}t - \frac{1}{2}gt^2 \right)$$

$$\Rightarrow \boxed{\begin{aligned} x(t) &= x_0 + v_{0x}t \\ z(t) &= z_0 + v_{0z}t - \frac{1}{2}gt^2 \end{aligned}}$$

Nous pouvons comprendre graphiquement pourquoi l'accélération est dirigée vers le bas :



$$\Delta \vec{v} = \vec{v}(t + \Delta t) - \vec{v}(t)$$

$$\Leftrightarrow \vec{v}(t + \Delta t) = \vec{v}(t) + \Delta \vec{v}$$

↓ → ↓
↓ → Δv
v(t) v(t + Δt)

$\Delta \vec{v}$ est dans le sens de l'accélération : en effet, pour Δt petit, on a

$$\vec{a} \simeq \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} \quad \Leftrightarrow \quad \Delta \vec{v} \simeq \vec{a} \Delta t.$$

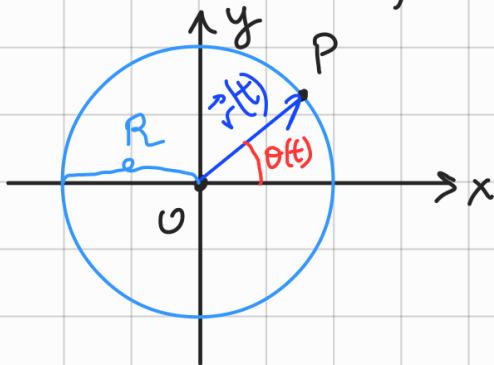
Comme $\Delta \vec{v}$ est dirigé vers le bas, on trouve bien que \vec{a} est aussi dirigé vers le bas.

\Rightarrow ceci est cohérent avec le résultat

$$\vec{a} = \vec{g} = (0, -10 \text{ m/s}^2).$$

C. Exemple 2 : le Mouvement Circulaire Uniforme (MCU)

Definition : le Mouvement Circulaire (MC) est défini par la condition suivante : le point P est toujours à une distance R (fixe) d'un point de référence O (centre) :



R : nombre positif
appelé le "rayon".

On doit donc toujours avoir

$$\|\vec{r}(t)\| = R.$$

Le vecteur $\vec{r}(t)$ dépend du temps en général. Mais pour un MC, sa norme est constante.

La décomposition norme-angle donne :

$$\vec{r}(t) = R (\cos \theta(t); \sin \theta(t))$$

Ici, $\theta(t)$ est une fonction arbitraire du temps.

Définition : le MCL est un MC avec la condition supplémentaire suivante sur $\theta(t)$:

$$\theta(t) = \theta_0 + \omega t ,$$

où θ_0 et ω sont des paramètres :
 θ_0 : $[\theta_0] = 1$; "phase" (φ_0); angle initial.

ω : $[\omega] = T^{-1}$; vitesse angulaire.

On définit les quantités habituelles :

* fréquence f : $f = \frac{|\omega|}{2\pi}$

* période T : $T = f^{-1}$.

Signe de $\omega \Rightarrow$ sens de rotation.

En effet, si $\omega > 0$, alors $\theta(t)$ augmente au cours du temps.

\Rightarrow sens de rotation = trigonométrique.

Inversement, $\omega < 0 \Rightarrow \theta(t) \downarrow$, et donc

\Rightarrow sens de rotation = horlogénaire.

Calculons maintenant la vitesse et l'accélération :

$$\vec{r}(t) = R (\cos(\theta_0 + \omega t); \sin(\theta_0 + \omega t))$$

$$\vec{v}(t) = R \left(-\omega \sin(\theta_0 + \omega t); \omega \cos(\theta_0 + \omega t) \right)$$

$$= \omega R \left(-\sin(\theta_0 + \omega t); \cos(\theta_0 + \omega t) \right)$$

$$\vec{a}(t) = \omega R \left(-\omega \cos(\theta_0 + \omega t); -\omega \sin(\theta_0 + \omega t) \right)$$

$$= -\omega^2 R \left(\cos(\theta_0 + \omega t); \sin(\theta_0 + \omega t) \right)$$

$\underbrace{\hspace{100pt}}$
 $\vec{r}(t)$

On trouve donc $\vec{a}(t) = -\omega^2 \vec{r}(t)$.