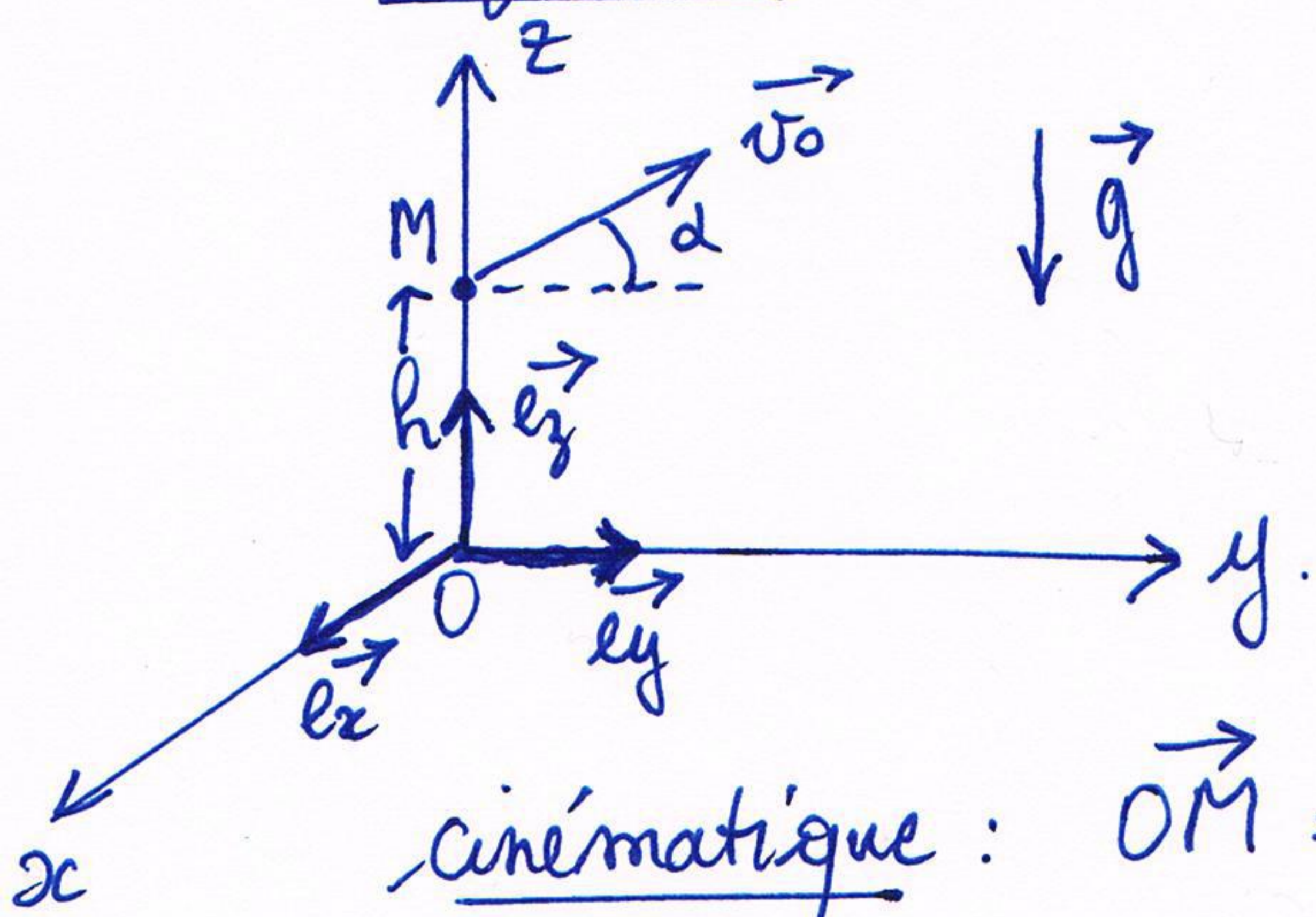


1. Mouvement dans un champ de pesanteur \vec{g} uniforme.

système = { ballon } de masse m .

référentiel du laboratoire supposé galiléen.



On lance un ballon d'une hauteur h à la vitesse \vec{v}_0 faisant un angle α avec l'horizontale.

Le ballon est repéré par le point M (centre de gravité).

cinématique : $\vec{OM} = x\vec{e}_x + y\vec{e}_y + z\vec{e}_z = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$

$$\vec{v} = v_x\vec{e}_x + v_y\vec{e}_y + v_z\vec{e}_z = \begin{pmatrix} v_x \\ v_y \\ v_z \end{pmatrix}$$

$$\vec{a} = \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} \quad \vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} \quad \vec{v} = \frac{d\vec{OM}}{dt}$$

bilan des forces appliquées au système

* le poids $\vec{P} = m\vec{g} = m \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -g \end{pmatrix}$ avec $\vec{g} = -g\vec{e}_z$

* on néglige les frottements de l'air sur le ballon.
et on suppose que la valeur de g ne change pas dans la zone où a lieu le mouvement.

2^{ème} loi de Newton appliquée au ballon dans le référentiel du laboratoire supposé galiléen.

la masse du ballon ne change pas : $m\vec{a} = \sum \vec{F}_{\text{ext}}$

$$m \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} = \vec{P} = m \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -g \end{pmatrix} \quad \text{d'où} \quad \begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = 0 \\ a_z = -g \end{cases}$$

$\vec{a} = +\vec{g}$ d'où les unités de $g = 9.81 \text{ m.s}^{-2}$

Calcul de la vitesse

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} \quad \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{dv_x}{dt} \\ \frac{dv_y}{dt} \\ \frac{dv_z}{dt} \end{pmatrix}$$

$$\frac{dv_x}{dt} = a_x = 0$$

$$v_x(t) = A = \text{cte}$$

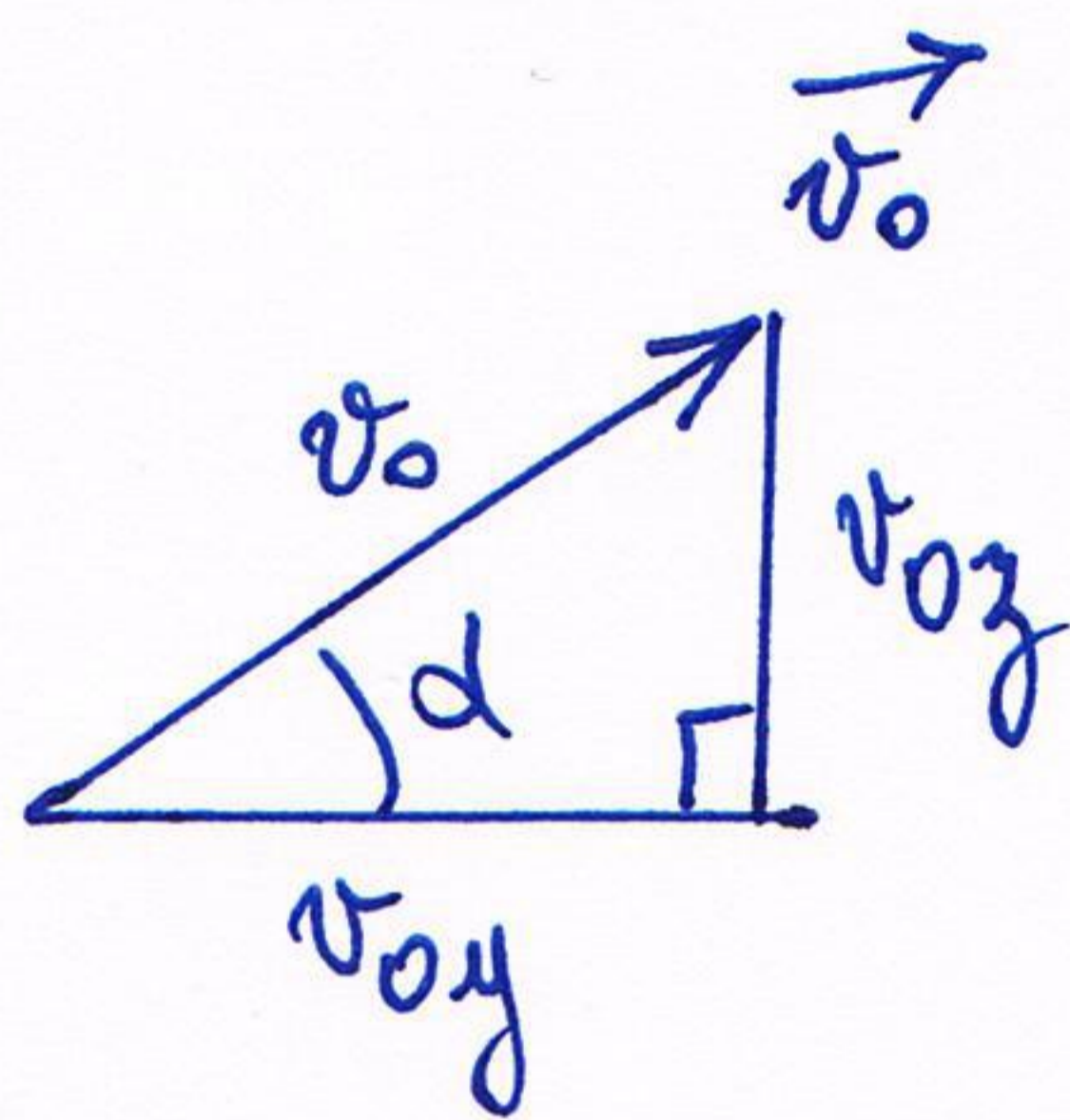
$$\frac{dv_y}{dt} = a_y = 0$$

$$v_y(t) = B = \text{cte}$$

$$\frac{dv_z}{dt} = a_z = -g$$

$$v_z(t) = -gt + C \quad \text{avec } C = \text{cte}$$

Valeurs des constantes A, B et C (instant initial)



$$\cos \alpha = \frac{v_{0y}}{v_0}$$

$$v_{0y} = v_0 \cos \alpha$$

$$\sin \alpha = \frac{v_{0z}}{v_0}$$

$$v_{0z} = v_0 \sin \alpha$$

$$\vec{v}_0 = \begin{pmatrix} 0 \\ v_0 \cos \alpha \\ v_0 \sin \alpha \end{pmatrix}$$

A t=0 :

$$v_x(t=0) = A = 0$$

$$v_y(t=0) = B = v_0 \cos \alpha$$

$$v_z(t=0) = C = v_0 \sin \alpha$$

$$\vec{v} = \begin{pmatrix} v_x(t) = 0 \\ v_y(t) = v_0 \cos \alpha \\ v_z(t) = -gt + v_0 \sin \alpha \end{pmatrix} \quad \begin{matrix} (1') \\ (2') \\ (3') \end{matrix}$$

Calcul du vecteur position

$$\vec{v} = \frac{d\vec{OM}}{dt}$$

$$v_x = \frac{dx}{dt} = 0$$

$$x(t) = D = \text{cte}$$

$$v_y = \frac{dy}{dt} = v_0 \cos \alpha$$

$$y(t) = v_0 \cos \alpha t + E \leftarrow \text{cte}$$

$$v_z = \frac{dz}{dt} = -gt + v_0 \sin \alpha$$

$$z(t) = -\frac{1}{2}gt^2 + v_0 \sin \alpha t + F$$

$$f(x) = \frac{1}{2}ax^2 + bx + c$$

$$f'(x) = ax + b$$

$$x \leftrightarrow t$$

$$a \leftrightarrow g$$

$$b \leftrightarrow v_0 \sin \alpha$$

Calcul des constantes D, E, F à l'instant initial

$$\text{A } t=0 : \vec{OM}(t=0) = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ h \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} D \\ E \\ F \end{pmatrix} \quad \begin{array}{l} D=0 \\ E=0 \\ F=h \end{array}$$

$$\vec{OM} = \begin{pmatrix} x(t) = 0 & (1) \\ y(t) = v_0 \cos \alpha t & (2) \\ z(t) = -\frac{1}{2} g t^2 + v_0 \sin \alpha t + h & (3) \end{pmatrix}$$

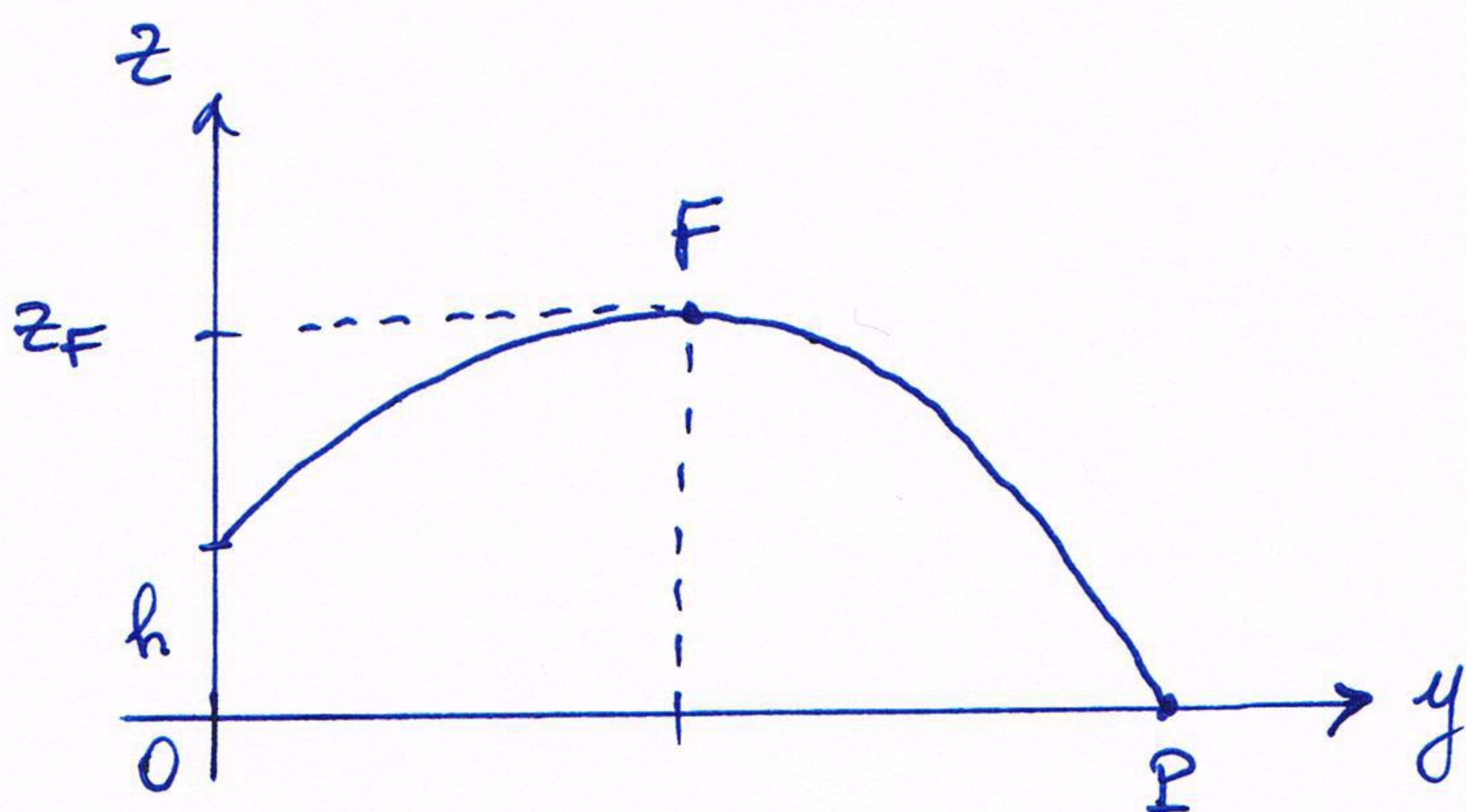
↑
équations horaires du mvt

Equation de la trajectoire : on élimine le temps t des eq. horaires \rightarrow set x, y et z .

$$t = \frac{y}{v_0 \cos \alpha}$$

$$z = -\frac{1}{2} g \frac{y^2}{v_0^2 \cos^2 \alpha} + v_0 \sin \alpha \frac{y}{v_0 \cos \alpha} + h$$

$$z = -\frac{g}{2 v_0^2 \cos^2 \alpha} y^2 + y \tan \alpha + h \leftarrow \begin{array}{l} (4) \\ \text{eq. de la trajectoire} \\ \text{parabole dont la} \\ \text{concavité est tournée} \\ \text{vers le bas.} \end{array}$$

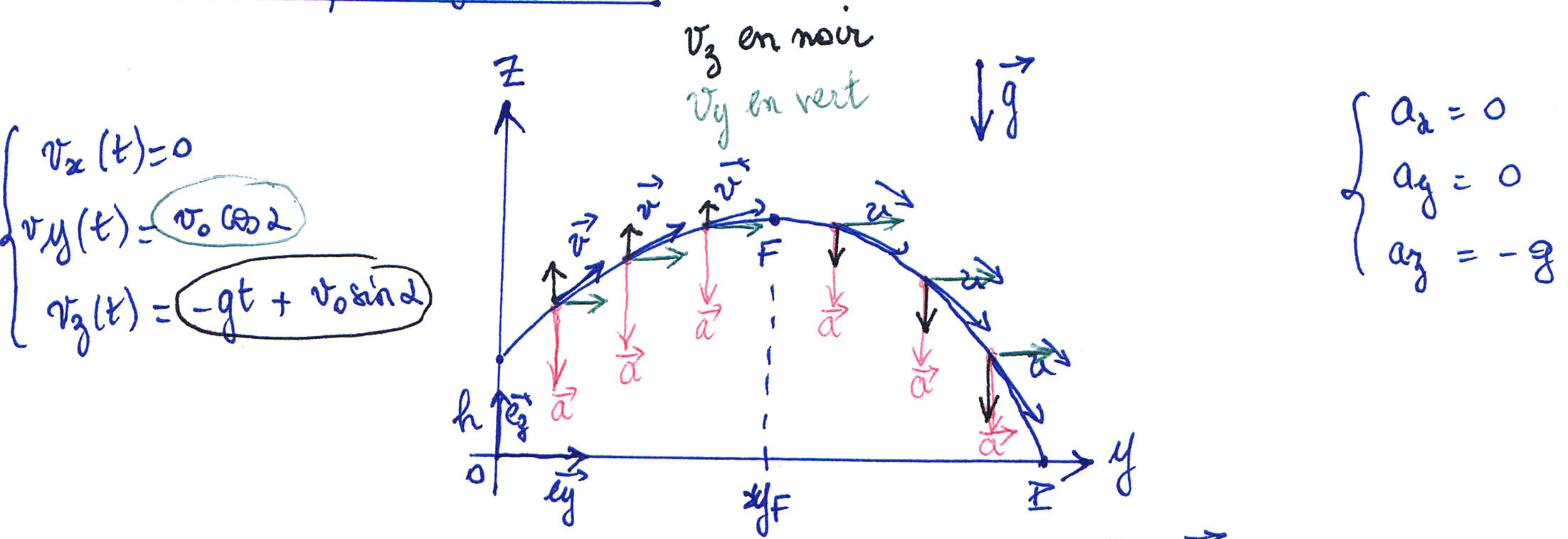


$OP =$ portée du tir
 $z_F =$ flèche du tir

Calcul de la portée : on cherche $z_P = 0 \rightarrow$ 2 solutions $y_P > 0$
dans eq. (4).

Calcul de la flèche : on cherche $v_z(t_F) = 0 \rightarrow t_F$ eq. (3)
 $z_F = z(t_F)$ eq. (3).

Remarques générales :



$$\begin{cases} v_x(t) = 0 \\ v_y(t) = v_0 \cos \alpha \\ v_z(t) = -gt + v_0 \sin \alpha \end{cases}$$

$$\begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = 0 \\ a_z = -g \end{cases}$$

- On remarque que $v_y(t) = \text{cte}$: $v_y \vec{e}_y \cdot \vec{a} = 0$
Donc l'accélération ne modifie pas la partie de la vitesse qui lui est perpendiculaire.
- $v_z \vec{e}_z \cdot \vec{a} < 0$ pour $y < y_F$: le mouvement est décéléré, l'accélération joue à diminuer la partie de la vitesse qui lui est opposée.
- $v_z \vec{e}_z \cdot \vec{a} > 0$ pour $y \geq y_F$: le mouvement est accéléré, l'accélération joue à augmenter la partie de la vitesse qui lui est colinéaire de même sens.
- si à tout instant $\vec{v} \cdot \vec{a} = 0$ alors le mouvement est uniforme : $v = \text{cte}$ (mais pas forcément \vec{v} !)

Méthode générale :

système = $\{ \dots \}$

référentiel galiléen

cinématique : on exprime \vec{OM} , \vec{v} et \vec{a} avec les notations de l'énoncé.

bilan des forces appliqués au système
2^e loi de Newton appliquée au syst. dans ref galiléen

Calcul de la vitesse
Conditions initiales sur \vec{v} : on trouve la valeur des ctes d'intégration

Calcul du vecteur position \vec{OM}

Conditions initiales sur \vec{OM} : _____