



Mouvement parabolique dans un champ gravitationnel

Compétences travaillées dans ce TP

Compétences	Niveau Validé
Analyser : Exploitation des graphiques obtenus.	A B C D
Réaliser : Mettre en œuvre une démarche expérimentale pour étudier un mouvement. Pointage vidéo. Manipulations d'équation.	A B C D
Mobiliser et Exploiter ses connaissances : Description du mouvement : position, vitesse, accélération.	A B C D
Valider : Commenter les valeurs expérimentales obtenues.	A B C D

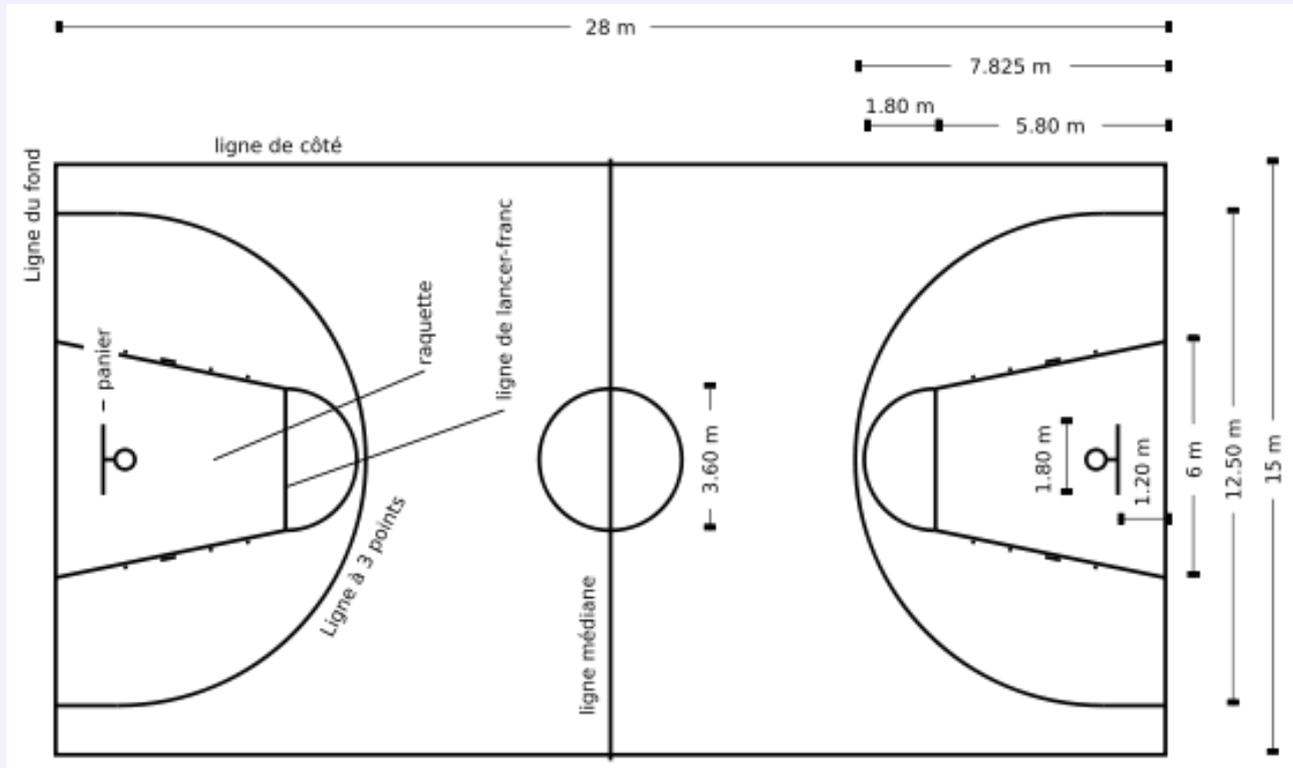
Contexte A l'INSEP, des biomécaniciens étudient le shoot au lancer franc d'un basketteur à l'aide de vidéos. On se propose ici de modéliser mathématiquement la trajectoire du ballon lors d'un lancer franc ainsi que les paramètres dont elle dépend.

I. Documents

Document n° 1 : Extrait de la vidéo d'un lancer franc au basketball



Document n° 2 : Dimensions d'un terrain de basketball



II. Pointage vidéo

Nous allons utiliser le logiciel Avimeca pour faire un pointage vidéo de la trajectoire d'un objet, c'est à-dire récupérer les coordonnées $x(t)$ et $y(t)$ de sa trajectoire en fonction du temps.

Voici comment faire :

1. Ouvrir le logiciel Avimeca.
2. Charger le clip désiré dans le répertoire physique.
3. Modifier la taille pour l'agrandir au format de la fenêtre (utiliser adapter).
4. Onglet **Etalonnage** : étalonner les longueurs (origine et échelle verticale).
5. Onglet **Mesures** : vérifier les paramètres en bas :
6. Pointer soigneusement les positions successives du centre d'inertie de la balle. Le tableau des mesures (coordonnées x et y du centre d'inertie par rapport au repère choisi) apparaît à droite de l'écran.
7. Enregistrer le tableau de valeurs sous le format Régressi.rw3.

III. Graphiques

1. Rajouter 2 colonnes dans Regressi pour calculer $v_x(t)$, $v_y(t)$ et v .
2. Tracer 3 graphes : v_x et $v_y = f(t)$; x et $y = f(t)$; $y = f(x)$ (avec axes, légendes etc). Pour chaque cas, demander l'équation de la courbe de tendance.
3. Mettre en page et imprimer tableau et graphes (un exemplaire par groupe).

V. Mouvement d'un objet dans un champ gravitationnel

- **Référentiel** : terrestre supposé galiléen le temps du lancer.
- **Système** : le solide considéré (un ballon de basket par exemple).
- **Bilan des actions extérieures** : nous considérons la chute libre, c'est-à-dire que seul le poids agit sur le système (la poussée d'Archimède et les frottements dûs à l'air sont négligés.)
- **Application de la deuxième loi de Newton** :

$$\vec{P} = m \vec{a}$$

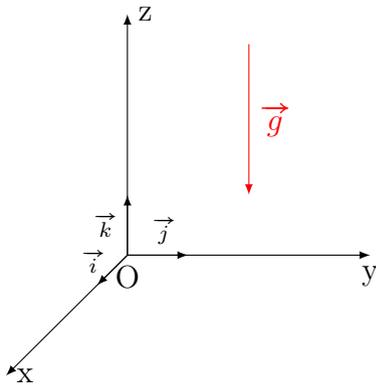
Causes Conséquences

Deux vecteurs sont **égaux** si leurs **coordonnées** sont **égales**.

Dans le référentiel terrestre orthonormé, l'équation précédente s'écrit :

$$\vec{P} \begin{pmatrix} P_x \\ P_y \\ P_z \end{pmatrix} = m \vec{a} \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} = m \vec{g} \begin{pmatrix} g_x \\ g_y \\ g_z \end{pmatrix}$$

1. Equations horaires



La projection du vecteur champ de pesanteur \vec{g} permet d'obtenir ses coordonnées.

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

Pour trouver les coordonnées du vecteur vitesse, il faut intégrer les équations :

$$\begin{cases} v_x(t) = a_x t + v_{0x} = v_{0x} \\ v_y(t) = a_y t + v_{0y} = v_{0y} \\ v_z(t) = a_z t + v_{0z} = -gt + v_{0z} \end{cases}$$

Ces équations sont valables pour toutes les dates et en particulier à la date $t = 0$ s, donc :

$$\begin{cases} v_x(0) = v_{0x} \\ v_y(0) = v_{0y} \\ v_z(0) = v_{0z} \end{cases}$$

où sont les coordonnées du vecteur vitesse à $t = 0$ s, obtenues par projections du vecteur vitesse \vec{v}_0 sur les trois axes.

Il faut intégrer une nouvelle fois pour trouver les équations horaires des coordonnées du vecteur position :

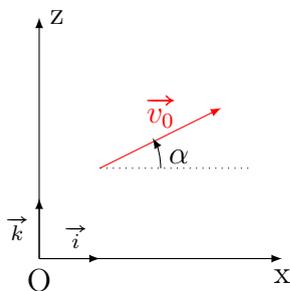
$$\begin{cases} x(t) = v_{0x}t + x_0 \\ y(t) = v_{0y}t + y_0 \\ z(t) = -g\frac{t^2}{2} + v_{0z}t + z_0 \end{cases}$$

où $\begin{cases} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \end{cases}$ sont les coordonnées de la position à $t = 0$ s.

Comment simplifier un peu ces équations ?

Comme chacun sait, un vecteur porté par une droite, appartient à un plan.

Ainsi, le physicien peut choisir le repère d'étude de manière à ce que le vecteur vitesse \vec{v}_0 soit dans un plan simple, par exemple le plan $y(t) = 0$, c'est-à-dire :



$$\begin{cases} v_{x0} = v_0 \cos \alpha \\ v_{y0} = 0 \\ v_{z0} = v_0 \sin \alpha \end{cases}$$

Ainsi, les équations :

On a :

Cela devient :

$$\begin{cases} v_x(t) = v_0 \cos \alpha \\ v_y(t) = a_y t + v_{0y} = 0 \\ v_z(t) = -gt + v_0 \sin \alpha \end{cases} \quad \begin{cases} x(t) = v_0 \cos \alpha t + x_0 \\ y(t) = y_0 \\ z(t) = -g \frac{t^2}{2} + v_0 \sin \alpha t + z_0 \end{cases}$$

2. La **trajectoire** est le chemin suivi par le centre d'inertie du solide indépendamment de la date. Il faut donc éliminer le temps des équations pour obtenir une équation de la forme $z = f(x)$.

D'après (1), $t = \frac{x - x_0}{v_0 \cos \alpha}$ qu'il suffit de remplacer dans $z(t)$:

$$z(x) = -g \frac{(x - x_0)^2}{2v_0^2 \cos^2 \alpha} + (x - x_0) \tan \alpha + z_0$$

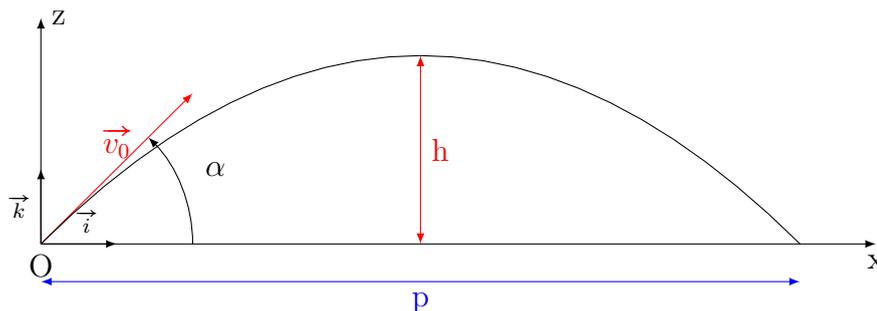
3. La **portée** est distance horizontale parcourue par le solide pour la même altitude que le point de lancement.

Le plus simple est de choisir $z_0 = 0$ ce qui implique que pour $z(x) = 0$ on obtient :

$$\text{soit } x = 0, \text{ soit } x_p = p = \frac{2v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha}{g} = \frac{v_0^2 \sin(2\alpha)}{g}$$

4. La **flèche** est l'altitude la plus élevée par rapport au point de lancement.

Un extrêum est obtenu lorsque la dérivée de la fonction s'annule, donc, la flèche est atteinte quand $\frac{dz}{dx} = 0$, soit $h = z_{max} = \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{2g}$



— Fin —