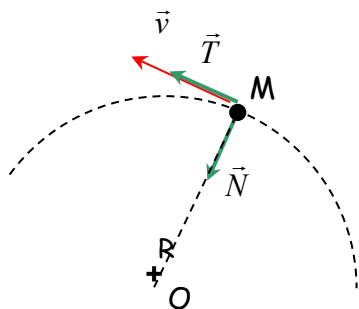


Démonstration de l'expression du vecteur accélération d'un mobile sur une trajectoire

curviligne

Rmq : Cette démonstration est hors programme. Elle ne fait aucunement partie des compétences exigibles pour l'épreuve du baccalauréat.

Considérons un mobile M en rotation autour du centre O . Soient \vec{T} et \vec{N} les deux vecteurs unitaires de la base de Frenet.



Remarquons dans un premier temps que lorsque le point M tourne (sens antihoraire) autour de O il entraîne avec lui la base de Frenet. Autrement dit, les vecteurs unitaires de cette base « tournent » eux aussi, c'est à dire qu'ils ne sont pas constants dans le temps puisque leur direction change continuellement. Leur norme reste quant à elle toujours égale à 1.

Pour bien comprendre la démonstration ci-dessous, il faudra porter une attention particulière à la présence ou l'absence de la flèche de l'écriture vectorielle au-dessus des différents termes des expressions littérales.

Considérons l'objet M animé d'une vitesse v représentée sur le schéma par le vecteur \vec{v} . Le vecteur vitesse étant par définition tangent à la trajectoire du mobile, on pourra écrire : $\vec{v} = v \cdot \vec{T}$

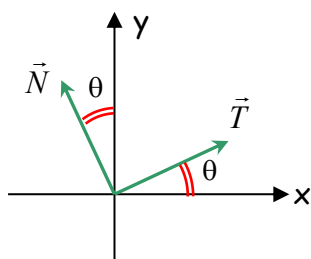
De plus, on sait que la dérivée de la vitesse est égale à l'accélération instantanée, soit : $\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$.

Donc, en remplaçant : $\vec{a} = \frac{d(v \cdot \vec{T})}{dt}$ ou encore $\vec{a} = (v \cdot \vec{T})'$

Sachant que $(u \cdot v)' = u' \cdot v + u \cdot v'$ on peut donc écrire que $\vec{a} = (v \cdot \vec{T})' = v' \cdot \vec{T} + v \cdot \vec{T}'$

Ce qui revient à : $\vec{a} = \frac{dv}{dt} \cdot \vec{T} + v \cdot \frac{d(\vec{T})}{dt}$ **(Expression 1)**

Dans cette expression, c'est le dernier terme qui pose problème. Il s'agit de savoir à quoi est égale la dérivée du vecteur unitaire \vec{T} . Comme nous l'avons souligné plus haut, ce vecteur unitaire n'est pas constant. Sa dérivée n'est donc pas nulle. Plaçons la base de Frenet dans un repère pour mieux comprendre :



Les composantes du vecteur \vec{T} s'écrivent donc : $\vec{T} \begin{pmatrix} T \cos \theta \\ T \sin \theta \end{pmatrix}$

Or, la norme d'un vecteur unitaire étant de 1 on aura donc :

$$\vec{T} \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{pmatrix} \quad \text{car} \quad \|\vec{T}\| = 1,0$$

Notons que, comme \vec{T} est « tournant », l'angle θ représenté ci-contre n'est pas constant et dépend donc du temps.

Or, pour dériver un vecteur, il suffit de dériver séparément ses composantes, c'est à dire « $\cos \theta$ » et « $\sin \theta$ ».

Mais θ n'est pas une simple variable (comme l'est x en math). C'est une fonction du temps ($\theta = f(t)$) (On recherche donc des dérivées du type $\cos(u)$ et $\sin(u)$ et non pas simplement $\cos(x)$ et $\sin(x)$)

Comme $(\cos(u))' = -u' \cdot \sin(u)$ et que $(\sin(u))' = u' \cdot \cos(u)$

$$\text{Il vient logiquement : } \vec{T}' = \frac{d\vec{T}}{dt} = \begin{pmatrix} -\theta' \cdot \sin \theta \\ \theta' \cdot \cos \theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\dot{\theta} \cdot \sin \theta \\ \dot{\theta} \cdot \cos \theta \end{pmatrix} = \dot{\theta} \cdot \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \end{pmatrix}$$

Or, en regardant sur le schéma du dessus, on remarque facilement que $\vec{N} = \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \end{pmatrix}$

$$\text{Donc } \vec{T}' = \dot{\theta} \cdot \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \end{pmatrix} = \dot{\theta} \cdot \vec{N}$$

Reprenons à présent l'**expression 1** : $\vec{a} = \frac{dv}{dt} \cdot \vec{T} + v \cdot \frac{d(\vec{T})}{dt}$

Nous savons à présent que $\frac{d(\vec{T})}{dt} = \vec{T}' = \dot{\theta} \cdot \vec{N}$

Ce qui donne : $\vec{a} = \frac{dv}{dt} \cdot \vec{T} + v \cdot \dot{\theta} \cdot \vec{N}$ (**Expression 2**)

Or, quand la position x d'un objet varie dans le temps, on définit la vitesse de cet objet comme étant la dérivée de sa position : $v(t) = \dot{x}$

On peut donc faire de même avec θ , car θ est un angle qui varie dans le temps (puisque \vec{T} tourne, faut un peu suivre quand même...). On en déduit que la dérivée de θ (c'est à dire $\dot{\theta}$) est la vitesse angulaire que l'on connaît mieux sous l'appellation ω (oméga).

Tout ça pour dire que : $\dot{\theta} = \omega$

Donc l'**expression 2** devient : $\vec{a} = \frac{dv}{dt} \cdot \vec{T} + v \cdot \omega \cdot \vec{N}$

Et comme on sait que $v = R\omega$, en remplaçant on obtient finalement :

$$\vec{a} = \frac{dv}{dt} \cdot \vec{T} + v \cdot \frac{v}{R} \cdot \vec{N}$$

$$\Leftrightarrow \vec{a} = \frac{dv}{dt} \cdot \vec{T} + \frac{v^2}{R} \cdot \vec{N}$$

Revenons pour finir à la figure du haut :

L'accélération à laquelle est soumis le mobile M possède dans le cas général une composant suivant \vec{T} appelée composante tangentielle et une autre suivant \vec{N} appelée composante normale.

$$\text{D'où } \vec{a} = a_T \cdot \vec{T} + a_N \cdot \vec{N} \quad \text{avec} \quad \begin{cases} a_T = \frac{dv}{dt} \text{ (= dérivée de la norme de } \vec{v} \text{)} \\ a_N = \frac{v^2}{R} \text{ (Avec } R \text{ le rayon de courbure)} \end{cases}$$