

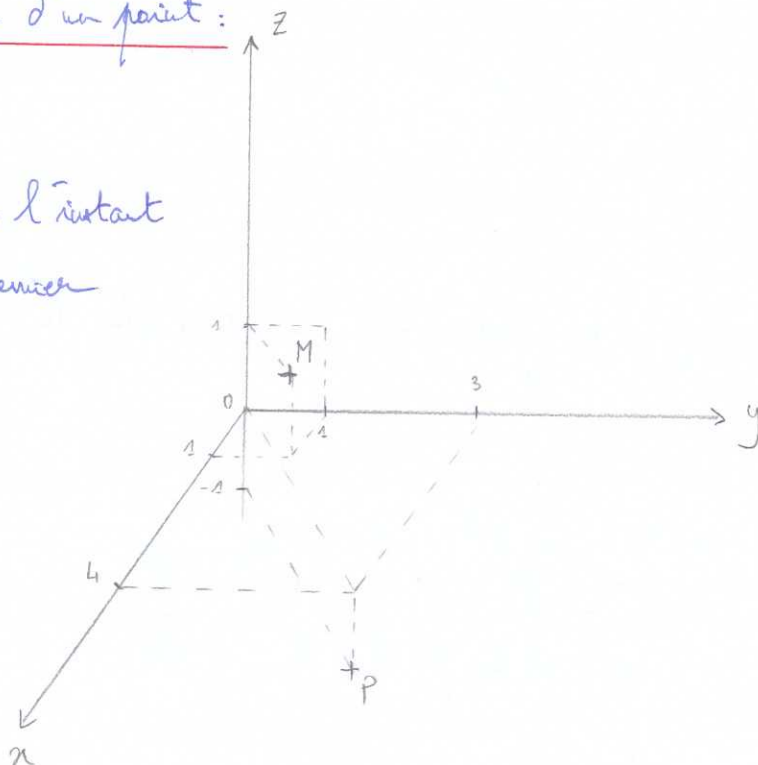
2.1 - Exercices d'application:2.1.1 - Choix d'un repère:

1. Le système présente une symétrie de révolution autour d'un axe \rightarrow on choisit le repère cylindrique $(\vec{u}_r, \vec{u}_\theta, \vec{u}_z)$.
2. Le problème ne présente pas de symétrie particulière \rightarrow on choisit le repère cartésien $(\vec{u}_x, \vec{u}_y, \vec{u}_z)$.
3. On va avoir un mouvement de rotation dans un plan, on utilise les coordonnées polaires $(\vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$.
4. Il n'y a pas de symétrie particulière \rightarrow repère cartésien $(\vec{u}_x, \vec{u}_y, \vec{u}_z)$.
5. Même réponse que précédemment.
6. On a un mouvement à symétrie de révolution contenu dans un plan \rightarrow coordonnées polaires $(\vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$.
7. On a un problème à symétrie sphérique \rightarrow on utilise le repère sphérique $(\vec{u}_r, \vec{u}_\theta, \vec{u}_\phi)$.
8. De même que précédemment, la base la plus adaptée est la base sphérique.

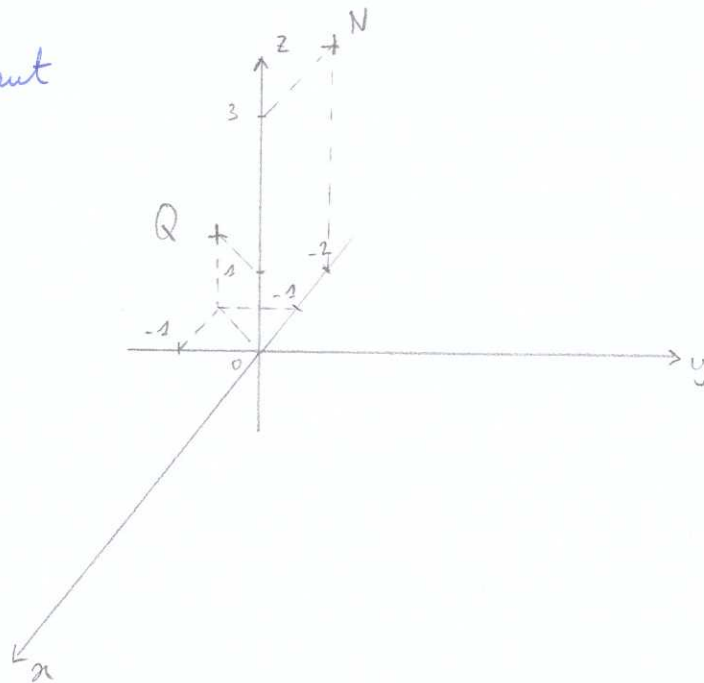
2.1.2 - Repérage d'un point:

1.

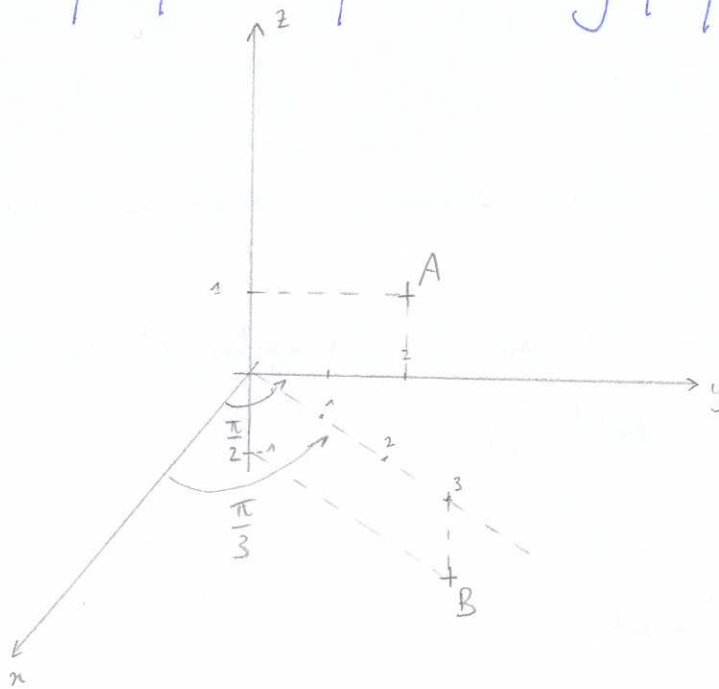
On représente pour l'instant M et P sur le premier graphique.



On représente maintenant N et Q.



2. Commençons par placer ces points sur un graphique.



Grâce à la construction graphique, il est simple de déterminer les coordonnées de A :

$$\begin{cases} x_A = 0 \\ y_A = 2 \\ z_A = 1 \end{cases}$$

Pour B, on a :

$$x_B = \rho_B \cos \varphi = 3 \cos \frac{\pi}{3} = \frac{3}{2}$$

$$y_B = \rho_B \sin \varphi = 3 \sin \frac{\pi}{3} = \frac{3\sqrt{3}}{2}$$

$$z_B = -1$$

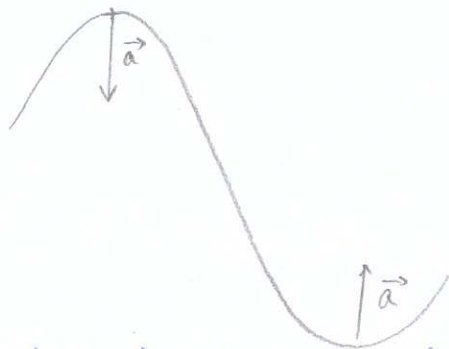
2.1.3- Virages :

1. Pour que le vecteur soit constant, il faut que sa norme, sa direction et son

sens soient constants. Ce n'est clairement pas le cas ici.

\Rightarrow le vecteur vitesse n'est pas constant.

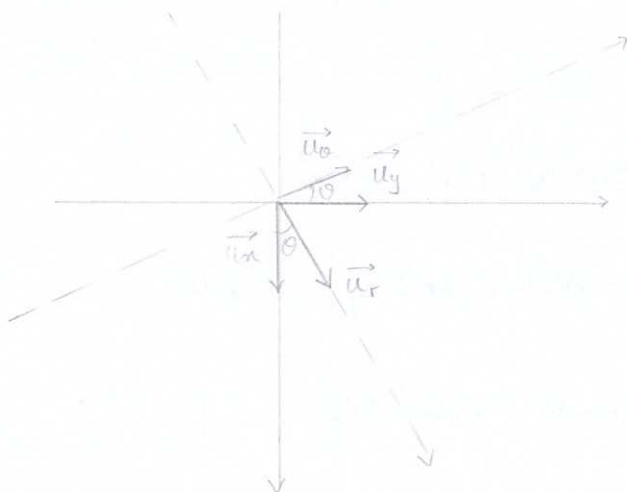
2.



3. Plus les variations de vitesse sont brutales, plus l'accélération sera grande. L'accélération est donc plus importante en a) que en b).

2.1.4 - Projection de vecteurs :

1. Commençons par représenter les différents vecteurs.



$$\vec{P} = P \vec{u}_n$$

$$\text{et } \vec{u}_n = \cos \theta \vec{u}_r - \sin \theta \vec{u}_y \Rightarrow \vec{P} = P \cos \theta \vec{u}_r - P \sin \theta \vec{u}_y$$

$$\vec{T} = -T \vec{u}_r$$

$$\text{et } \vec{u}_r = \cos \theta \vec{u}_n + \sin \theta \vec{u}_y \Rightarrow \vec{T} = -T \cos \theta \vec{u}_n - T \sin \theta \vec{u}_y$$

$$\vec{f} = -f \vec{u}_0$$

$$\text{et } \vec{u}_0 = -\sin \theta \vec{u}_n + \cos \theta \vec{u}_y \Rightarrow \vec{f} = f \sin \theta \vec{u}_n - f \cos \theta \vec{u}_y$$

2.

$$\vec{P} = -P \vec{u}_{x0} \quad \text{et} \quad \vec{u}_{x0} = \cos \alpha \vec{u}_{x0}^* + \sin \alpha \vec{u}_{z0}^*$$

$$\Rightarrow \vec{P} = -P \cos \alpha \vec{u}_{x0}^* - P \sin \alpha \vec{u}_{z0}^*$$

$$\vec{R} = R \vec{u}_{x0}^* \quad \text{et} \quad \vec{u}_{x0}^* = \cos \alpha \vec{u}_{x0} - \sin \alpha \vec{u}_{z0}$$

$$\Rightarrow \vec{R} = R \cos \alpha \vec{u}_{x0} - R \sin \alpha \vec{u}_{z0}$$

$$\vec{F} = F \vec{u}_{z0}^* \quad \text{et} \quad \vec{u}_{z0}^* = \sin \alpha \vec{u}_{x0} + \cos \alpha \vec{u}_{z0} \Rightarrow \vec{F} = F \sin \alpha \vec{u}_{x0} + F \cos \alpha \vec{u}_{z0}$$

2.1.5 - Trajectoire et manège:

1. On a les équations horaires du mouvement: $r(t) = v_0 t$ et $\theta(t) = \omega_0 t$.
Le rayon r augmente linéairement avec le temps et on tourne à vitesse constante. La trajectoire, dans le référentiel de l'hélicoptère, sera une spirale.

2. Exprimons le vecteur position: $\vec{OM} = r \vec{u}_r = v_0 t \vec{u}_r$

On dérive pour obtenir la vitesse; où R est le référentiel lié à l'hélicoptère.

$$\vec{v} = \left. \frac{d\vec{OM}}{dt} \right|_R = \dot{r}(t) \vec{u}_r + r \frac{d\vec{u}_r}{dt} = v_0 \vec{u}_r + r \dot{\vec{u}}_r$$

$$\text{Et } \vec{u}_r = \cos\theta \vec{u}_x + \sin\theta \vec{u}_y$$



$$\dot{\vec{u}}_r = \frac{d\vec{u}_r}{d\theta} \dot{\theta} = (-\sin\theta \vec{u}_x + \cos\theta \vec{u}_y) \dot{\theta} = \dot{\theta} \vec{u}_\theta$$

$$\Rightarrow \vec{v} = v_0 \vec{u}_r + r \omega_0 \vec{u}_\theta = v_0 \vec{u}_r + v_0 \omega_0 t \vec{u}_\theta$$

3. L'accélération est ensuite donnée par:

$$\vec{a} = \left. \frac{d\vec{v}}{dt} \right|_R = v_0 \dot{\vec{u}}_r + v_0 \omega_0 \dot{\vec{u}}_\theta + v_0 \omega_0 t \dot{\vec{u}}_\theta$$

$$\text{Et } \dot{\vec{u}}_\theta = \frac{d\vec{u}_\theta}{d\theta} \dot{\theta} = \omega_0 (-\cos\theta \vec{u}_x - \sin\theta \vec{u}_y) = -\omega_0 \vec{u}_r$$

$$\Rightarrow \vec{a} = v_0 \omega_0 \vec{u}_\theta + v_0 \omega_0 \vec{u}_\theta - v_0 \omega_0^2 t \vec{u}_r$$

$$\Rightarrow \vec{a} = -v_0 \omega_0^2 t \vec{u}_r + 2v_0 \omega_0 \vec{u}_\theta$$

2.1.6 - Test d'accélération d'une voiture:

1. Déterminons les équations du mouvement. Le mouvement étant unidimensionnel, on n'utilisera pas de vecteurs.

$$a = a_0 \Rightarrow v = \int a_0 dt = a_0 t + v_0$$

Comme la voiture est initialement immobile, on a $v_0 = 0$ et $v = a_0 t$.

Puis la position est ensuite donnée par: $x = \int v dt = \int a_0 t dt = \frac{a_0 t^2}{2} + x_0$.

On choisit l'origine des x telle que $x_0 = 0$.

$$\Rightarrow x(t) = \frac{a_0 t^2}{2}$$

On en déduit la vitesse et l'accélération à la distance D ; pour cela, on doit

déterminer la valeur de a_0 : on sait que :

$$x(t_1 = 26,6s) = \frac{a_0 t_1^2}{2} = D \rightarrow a_0 = \frac{2D}{t_1^2} = 0,509 \text{ m.s}^{-2}$$

On en déduit $a(D) = a_0 = 0,509 \text{ m.s}^{-2}$

$$v(D) = a_0 t = 13,5 \text{ m.s}^{-1}$$

2. On détermine les nouvelles équations du mouvement : $a(t) = -a_0'$

$$v(t) = v(D) - a_0 t$$

On calcule le temps nécessaire à l'arrêt du véhicule :

$$v(t_F) = v(D) - a_0 t_F = 0 \rightarrow t_F = \frac{v(D)}{a_0} = 1,93s$$

Et $x(t) = v(D)t - \frac{a_0 t^2}{2}$ d'où une distance d'arrêt :

$$D_A = v(D)t_F - \frac{a_0 t_F^2}{2} = 13,0m$$

2.1.7 - Mouvement hélicoïdal :

1. Le vecteur position en coordonnées cylindriques est donné par :

$$\vec{OM} = R\vec{u}_r + z\vec{u}_z. \quad \text{On dérive pour obtenir le vecteur vitesse :}$$

$$\vec{v} = \left. \frac{d\vec{OM}}{dt} \right|_R = \dot{R}\vec{u}_r + R\dot{\vec{u}}_r + \dot{z}\vec{u}_z + z\dot{\vec{u}}_z = R\dot{\theta}\vec{u}_\theta + \dot{z}\vec{u}_z = R\omega\vec{u}_\theta + h\vec{u}_z$$

$$\Rightarrow \vec{v} = R\omega\vec{u}_\theta + h\vec{u}_z$$

2. Calculons le module de la vitesse :

$$\|\vec{v}\| = \sqrt{(R\omega)^2 + h^2} = \text{cte} \rightarrow \text{le module de la vitesse est bien constant.}$$

3. On dérive la vitesse pour obtenir le vecteur accélération :

$$\vec{a} = \left. \frac{d\vec{v}}{dt} \right|_R = R\omega\dot{\vec{u}}_\theta = -R\omega^2\vec{u}_r \Rightarrow \vec{a} = -R\omega^2\vec{u}_r$$

2.2 - Exercices de réflexion :

2.2.1 - Un peu de science-fiction :

1. Représentons la situation considérée :



Le speeder parcourt la distance $6L$ en $t_t = 8 \text{ s}$ d'où :

$$v_0 = \frac{6L}{t_t} = \frac{6 \times 200}{8,0} = 150 \text{ m.s}^{-1}$$

2) a) La solution est une sinusoïde de variable x donc la période spatiale sera déterminée par l'espace entre les cheminées d'où :

$$y(x) = A \sin(kx) + B \cos(kx).$$

D'après le graphique, on a $y(0) = 0$ d'où $y(x) = A \sin(kx)$.

Ensuite on doit avoir :

$$y(mL) = 0 \text{ avec } m \in \mathbb{N}$$

$$\rightarrow y(mL) = A \sin(kmL) = 0 \Rightarrow kmL = n\pi \Rightarrow k = \frac{\pi}{L}$$

$$\text{On a bien : } y(x) = A \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

La longueur d'onde λ doit vérifier :

$$y(x+\lambda) = y(x) \Rightarrow A \sin\left(\frac{\pi x}{L} + \frac{\pi \lambda}{L}\right) = A \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

$$\Rightarrow \frac{\pi \lambda}{L} = 2\pi \Rightarrow \lambda = 2L$$

$$\text{Puis le vecteur d'onde } k \text{ est donné par : } k = \frac{2\pi}{\lambda} \Rightarrow k = \frac{\pi}{L}$$

$$\text{b) On a : } x = v_0 t \text{ et } y(x) = A \sin\left(\frac{\pi x}{L}\right)$$

$$\Rightarrow y(t) = A \sin\left(\frac{\pi v_0 t}{L}\right)$$

3) Le vecteur position s'exprime en coordonnées cartésiennes comme :

$$\vec{OM} = x \vec{u}_x + y \vec{u}_y = v_0 t \vec{u}_x + A \sin\left(\frac{\pi v_0 t}{L}\right) \vec{u}_y$$

On dérive pour obtenir la vitesse :

$$\vec{v} = \frac{d\vec{OM}}{dt} = v_0 \vec{u}_x + \frac{A\pi v_0}{L} \cos\left(\frac{\pi v_0 t}{L}\right) \vec{u}_y$$

4) On dérive une nouvelle fois pour obtenir l'accélération :

5.) Pour avoir $\|\vec{a}\| < 10^{-9} \quad \forall t$, on doit avoir

AN: $A < 17,6 \text{ m}$

$A < 8,8 \text{ m}$, ce qui paraît relativement peu.

2.2.2 - Course poursuite:

Diagram illustrating the decomposition of a vector \vec{V}_0 into polar coordinates and then into a rotated coordinate system.

The vector \vec{V}_0 is shown in red. The angle α is measured from the x-axis to \vec{V}_0 . The angle θ is measured from the x-axis to the \vec{u}_r axis. The angle ϕ is measured from the \vec{u}_r axis to the \vec{u}_θ axis.

The decomposition of \vec{V}_0 into polar coordinates is given by:

$$\vec{V}_0 = r \begin{pmatrix} \cos \alpha \\ \sin \alpha \end{pmatrix}$$

The decomposition of \vec{V}_0 into the rotated coordinate system is given by:

$$\vec{V}_0 = r \begin{pmatrix} \cos(\alpha - \theta) \\ \sin(\alpha - \theta) \end{pmatrix} = r \begin{pmatrix} \cos \alpha \cos \theta + \sin \alpha \sin \theta \\ \sin \alpha \cos \theta - \cos \alpha \sin \theta \end{pmatrix}$$

Since $\vec{V}_0 = r \begin{pmatrix} \cos \alpha \\ \sin \alpha \end{pmatrix}$, we have:

$$\begin{pmatrix} \cos \alpha \\ \sin \alpha \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \alpha \cos \theta + \sin \alpha \sin \theta \\ \sin \alpha \cos \theta - \cos \alpha \sin \theta \end{pmatrix}$$

Equating the components, we get:

$$\begin{cases} \cos \alpha = \cos \alpha \cos \theta + \sin \alpha \sin \theta \\ \sin \alpha = \sin \alpha \cos \theta - \cos \alpha \sin \theta \end{cases}$$

Dividing the second equation by the first, we get:

$$\tan \alpha = \frac{\sin \alpha \cos \theta - \cos \alpha \sin \theta}{\cos \alpha \cos \theta + \sin \alpha \sin \theta}$$

Using the tangent addition formula, we get:

$$\tan \alpha = \frac{\tan \alpha \cos \theta - \sin \theta}{\cos \theta + \tan \alpha \sin \theta}$$

Since α is arbitrary, we have:

$$\tan \alpha = \frac{\tan \alpha \cos \theta - \sin \theta}{\cos \theta + \tan \alpha \sin \theta}$$

Equating the numerators and denominators, we get:

$$\begin{cases} \tan \alpha \cos \theta - \sin \theta = \tan \alpha \cos \theta + \sin \theta \\ \cos \theta + \tan \alpha \sin \theta = \cos \theta + \tan \alpha \sin \theta \end{cases}$$

From the first equation, we get:

$$\tan \alpha \cos \theta - \sin \theta = \tan \alpha \cos \theta + \sin \theta$$

From the second equation, we get:

$$\cos \theta + \tan \alpha \sin \theta = \cos \theta + \tan \alpha \sin \theta$$

Since the second equation is always true, we focus on the first equation:

$$\tan \alpha \cos \theta - \sin \theta = \tan \alpha \cos \theta + \sin \theta$$

Subtracting $\tan \alpha \cos \theta$ from both sides, we get:

$$-\sin \theta = \sin \theta$$

Since $\sin \theta \neq 0$, we have:

$$-1 = 1$$

This is a contradiction, indicating that the decomposition is not possible for arbitrary α and θ .

$$\Rightarrow \vec{V}_0 = \left(-\sin \frac{\pi}{4} \vec{u}_r + \cos \frac{\pi}{4} \vec{u}_\theta \right) V_0$$

$$\Rightarrow \vec{V}_0 = v_0 \left(\frac{-\sqrt{2}}{2} \vec{u}_r + \frac{\sqrt{2}}{2} \vec{u}_\theta \right)$$

2. Le vecteur position est donné par: $\vec{OM} = r \vec{u}_r$

$$\vec{v} = r \vec{\omega} + r \vec{\alpha} = r \vec{\omega} + r \dot{\theta} \vec{u}_\theta$$

$$-\frac{\omega_0 \sqrt{2}}{2} = \frac{dr}{dt} \quad \text{et} \quad \frac{\omega_0 \sqrt{2}}{2} = r \dot{\theta}$$

Don:

3. On a : $\frac{dr}{dt} = -\frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \Rightarrow dr = -\frac{v_0 \sqrt{2}}{2} dt$
 $\int_a^{r(t)} \frac{dr}{dt} = -\frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \int_0^t dt' \Rightarrow r(t) = a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t$

On a ensuite :

$$r(t) \frac{d\theta}{dt} = \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \Rightarrow d\theta = \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \times \frac{dt}{r(t)} = \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \times \frac{dt}{a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t}$$

$$\int_0^{\theta(t)} d\theta = \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \times \int_0^t \frac{dt'}{a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t'} \Rightarrow \theta(t) = \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} \times \left[\ln \left(a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t' \right) \times \frac{-2}{\sqrt{2} v_0} \right]_0^t$$

$$\Rightarrow \theta(t) = \left[-\ln \left(a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t \right) \right]_0^t = -\ln \left(\frac{a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t}{a} \right)$$

$$\Rightarrow \theta(t) = \ln \left(\frac{a}{a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t} \right)$$

4. Les quatre individus se rejoignent pour $r=0$, soit :

$$r(t_F) = a - \frac{v_0 \sqrt{2}}{2} t_F = 0 \Rightarrow t_F = \frac{2a}{v_0 \sqrt{2}} \Rightarrow t_F = \frac{\sqrt{2} a}{v_0}$$

5. On remarque : $\theta(t) = \ln \left(\frac{a}{r(t)} \right)$ soit : $e^{\theta(t)} = \frac{a}{r(t)}$

$\Rightarrow r(t) = a e^{-\theta(t)}$ la trajectoire est une spirale logarithmique.

6. Les individus se déplacent à la vitesse v_0 pendant t_F , d'où une distance L :

$$L = v_0 t_F = \frac{a \sqrt{2}}{v_0} \times v_0 \rightarrow L = a \sqrt{2}$$

Les individus parcourent une distance égale à la diagonale du carré.