

Mouvement d'un proton ou d'une particule électrisée dans une chambre à bulles

16 mai 2012

1 Équations du mouvement

La force de frottement proportionnelle à v :

$$\vec{F} = -h\vec{v}$$

Hypothèse : \vec{B} normal à \vec{v}_0 .

$$\vec{B} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ B \end{bmatrix}$$

On pose $\omega = \frac{qB}{m}$ et $\tau = \frac{m}{h}$.

La relation fondamentale de la dynamique appliquée à la particule donne :

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{q}{m} \vec{B} \wedge \vec{v} - \frac{\vec{v}}{\tau} \quad (1)$$

$$\begin{cases} \ddot{x} = \omega\dot{y} - \frac{\dot{x}}{\tau} \\ \ddot{y} = -\omega\dot{x} - \frac{\dot{y}}{\tau} \end{cases} \quad (2)$$

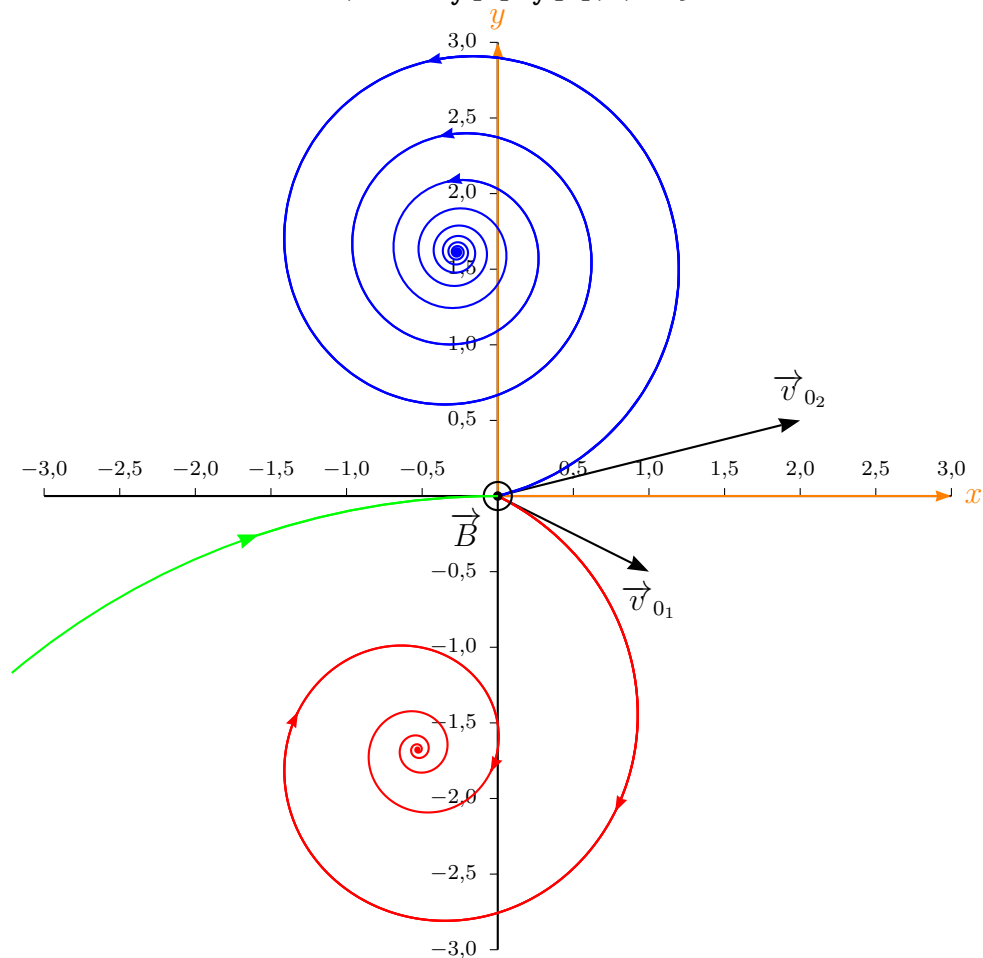
2 Résolution numérique

```
%% x y x' y'
\newcommand{\InitCond}{ 0 0 5 15}
\newcommand{\OMEGA}{6.283185} % 2Pi
\newcommand{\TAU}{1}
```

```

\psplotDiffEqn[linecolor=red, plotpoints=1000]
{0}{10}{\InitCond}{y[2] | y[3] |
\OMEGA*y[3]-y[2]/\TAU|
-\OMEGA*y[2]-y[3]/\TAU}

```



3 Résolution analytique

On peut écrire le système (2) sous forme matricielle :

$$\begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{1}{\tau} & \omega \\ -\omega & -\frac{1}{\tau} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \end{pmatrix}$$

Nous cherchons les valeurs propres λ de la matrice. Son polynôme caractéristique s'écrit :

$$\begin{vmatrix} -\frac{1}{\tau} - \lambda & \omega \\ -\omega & -\frac{1}{\tau} - \lambda \end{vmatrix} = \left(-\frac{1}{\tau} - \lambda\right)^2 + \omega^2 = 0$$

Les racines sont : $\lambda_{1,2} = -\frac{1}{\tau} \pm j\omega$. Pour $\lambda_1 = -\frac{1}{\tau} + j\omega$, les vecteurs propres sont :

$$\begin{pmatrix} -j\omega & \omega \\ -\omega & -j\omega \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} c_{11} \\ c_{12} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{pmatrix} c_{11} \\ c_{12} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ j \end{pmatrix}$$

Soit :

$$\dot{X} = \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \end{pmatrix} \quad \text{On pose } \xi = \dot{X}$$

$$\dot{\xi} = \begin{pmatrix} -\frac{1}{\tau} & \omega \\ -\omega & -\frac{1}{\tau} \end{pmatrix} \xi$$

Posons :

$$\tilde{\xi}(t) = e^{-\frac{t}{\tau}} \begin{pmatrix} \cos \omega t + j \sin \omega t \\ -\sin \omega t + j \cos \omega t \end{pmatrix}$$

Une combinaison linéaire donne les solutions pour ξ :

$$\xi(t) = C_1 e^{-\frac{t}{\tau}} \begin{pmatrix} \cos \omega t \\ -\sin \omega t \end{pmatrix} + C_2 e^{-\frac{t}{\tau}} \begin{pmatrix} \sin \omega t \\ \cos \omega t \end{pmatrix}$$

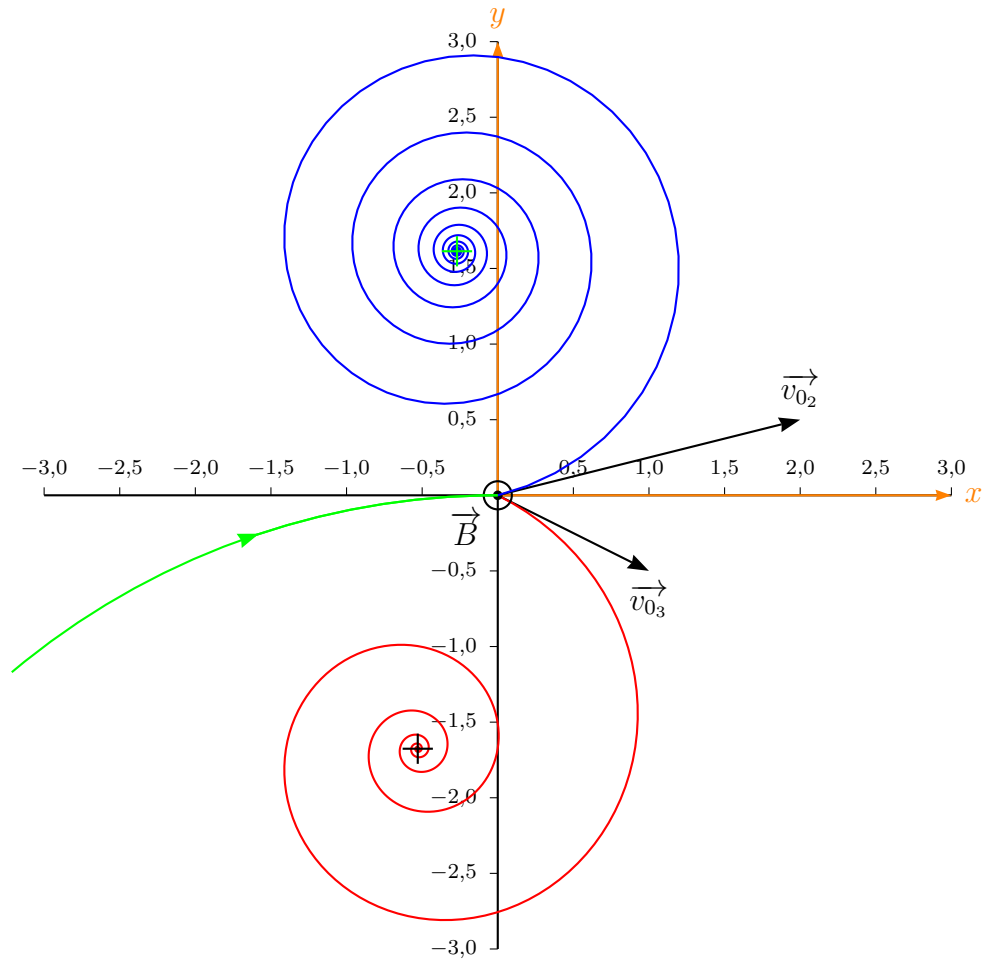
En intégrant, par rapport à t :

$$\begin{aligned} X &= \int \xi(t) dt \\ &= C_1 \frac{e^{-\frac{t}{\tau}}}{\frac{1}{\tau^2} + \omega^2} \begin{pmatrix} -\frac{1}{\tau} \cos \omega t + \omega \sin \omega t \\ \frac{1}{\tau} \sin \omega t + \omega \cos \omega t \end{pmatrix} + C_2 \frac{e^{-\frac{t}{\tau}}}{\frac{1}{\tau^2} + \omega^2} \begin{pmatrix} -\frac{1}{\tau} \sin \omega t - \omega \cos \omega t \\ -\frac{1}{\tau} \cos \omega t + \omega \sin \omega t \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} C_3 \\ C_4 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Avec les conditions initiales suivantes : $x(0) = 0$, $y(0) = 0$, $\dot{x}(0) = v_{0,x}$, $\dot{y}(0) = v_{0,y}$, on obtient finalement :

$$x(t) = \frac{\tau}{1 + \omega^2 \tau^2} \left(-v_{0,x} e^{-\frac{t}{\tau}} (\cos \omega t - \omega \tau \sin \omega t) - v_{0,y} e^{-\frac{t}{\tau}} (\sin \omega t + \omega \tau \cos \omega t) + v_{0,x} + \omega \tau v_{0,y} \right)$$

$$y(t) = \frac{\tau}{1 + \omega^2 \tau^2} \left(v_{0,x} e^{-\frac{t}{\tau}} (\sin \omega t + \omega \tau \cos \omega t) + v_{0,y} e^{-\frac{t}{\tau}} (-\cos \omega t + \omega \tau \sin \omega t) + v_{0,y} - \omega \tau v_{0,x} \right)$$



4 Détermination du point asymptote

On fait $t \rightarrow \infty$, alors $e^{-\frac{t}{\tau}} \rightarrow 0$.

$$x_{\infty} = \frac{\tau}{1 + \omega^2 \tau^2} (v_{0,x} + \omega \tau v_{0,y})$$

$$y_{\infty} = \frac{\tau}{1 + \omega^2 \tau^2} (v_{0,y} - \omega \tau v_{0,x})$$