

Interaction gravitationnelle avec PStricks

19 juin 2012

1 Mise en orbite d'un satellite

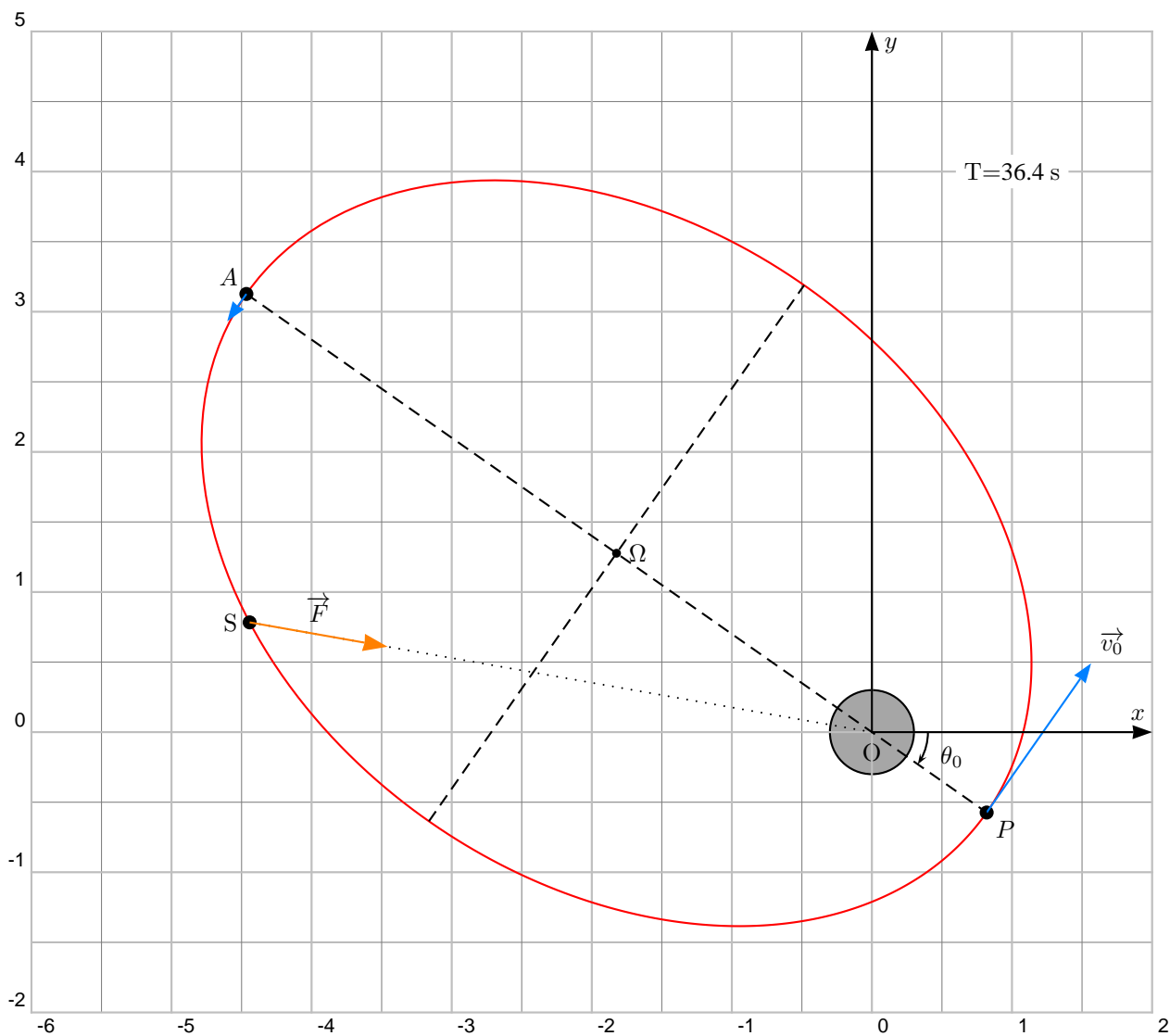


Figure 1: Mouvement d'un satellite

Soit (M) la masse de l'astre et (m) celle du satellite avec $m \ll M$. Le centre de masse du système $\{M, m\}$ est confondu avec le centre de l'astre attracteur. La mise en orbite s'effectue à partir du point $M_0(x_0, y_0)$ avec une vitesse $\vec{v}_0(v_{0x}, v_{0y})$. θ_0 est l'angle que fait \vec{Ox} avec \vec{OM}_0 . Le satellite (S), supposé ponctuel, subit de la part de l'astre une force d'attraction gravitationnelle :

$$\vec{F} = -G \frac{Mm}{r^2} \vec{u} \quad \text{avec} \quad \vec{u} = \frac{\vec{r}}{r} \quad \text{et} \quad \vec{r} = \vec{OS}$$

Tous les *bons* livres de mécanique¹ établissent les relations suivantes :

$$r = \frac{p}{1 + e \cos(\theta - \theta_0)}$$

Paramètres et excentricité ont pour expressions respectives, avec les notations suivantes : $K = \mathcal{G}Mm$, \mathcal{E} l'énergie du système et L le moment cinétique.

$$e = \sqrt{1 + \frac{2\mathcal{E}L^2}{mK^2}} \quad p = \frac{L^2}{mK}$$

On choisit une vitesse initiale \vec{v}_0 perpendiculaire à \vec{OM}_0 , dans ces conditions le moment cinétique et l'énergie, qui restent constants, valent :

$$L = mr_0v_0 \quad \mathcal{E} = -\frac{K}{r_0} + \frac{1}{2}mv_0^2$$

En remplaçant L et \mathcal{E} , on obtient pour l'excentricité et le paramètre les expressions suivantes :

$$e = \sqrt{1 + \frac{1}{\mathcal{G}^2M^2} \left(\frac{1}{2}v_0^4r_0^2 - \mathcal{G}Mr_0v_0^2 \right)}$$

$$p = \frac{v_0^2r_0^2}{\mathcal{G}M}$$

On se limite au cas du mouvement elliptique, avec, en conséquence, la condition :

$$\mathcal{E} = -\frac{K}{r_0} + \frac{1}{2}mv_0^2 < 0$$

Le demi-grand axe a , le demi-petit axe b sont :

$$a = \frac{p}{1 - e^2} \quad b = \frac{p}{\sqrt{1 - e^2}}$$

La période T qui obéit à la troisième loi de Képler :

$$T^2 = \frac{4\pi^2a^3}{\mathcal{G}M}$$

La vitesse, en un point de l'ellipse, se calcule par :

$$v^2 = \mathcal{G}M \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{a} \right)$$

Sachant que $r_p = \frac{p}{1 + e}$ et $r_A = \frac{p}{1 - e}$, on en déduit les vitesses au périhélie et à l'apogée :

$$v_P = \sqrt{\frac{\mathcal{G}M}{p}}(1 + e) \quad v_A = \sqrt{\frac{\mathcal{G}M}{p}}(1 - e)$$

2 L'étude avec PSTricks

2.1 La trajectoire

$$\begin{cases} \ddot{x} = -\frac{GM}{r^3}x \\ \ddot{y} = -\frac{GM}{r^3}y \end{cases} \quad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

On peut dessiner la trajectoire du satellite et de ses caractéristiques de deux façons :

- par l'utilisation de `\parametricplot` ;
- ou celle de `\psplotDiffEqn`.

`\parametricplot` utilise l'expression exacte de l'équation de la trajectoire en coordonnées polaires :

¹Comme celui, par exemple, de José-Philippe Pérez, aux éditions Masson.

```

\parametricplot[linecolor=red,unit=2,plotpoints=360]{0}{360}{%
  /radius par 1 exc t theta0 sub cos mul add div def
  radius t cos mul
  radius t sin mul}

```

L'excentricité, la période, demi-grand axe et demi-petit axe sont calculés par quelques lignes de code `postscript`. Il faut s'assurer que les conditions initiales choisies vérifient bien la condition d'une trajectoire elliptique, pour cela il faut que l'énergie initiale $\mathcal{E}_0 < 0$, sinon cela entraînera une erreur lors du passage à l'interpréteur `postscript`.

```

\pstVerb{
  /GM 1 def
  /theta0 -45 def
  /r0 0.5 def
  /x0 r0 theta0 cos mul def
  /y0 r0 theta0 sin mul def
  /v0 1.92 def
  /v0x v0 theta0 sin mul neg def
  /v0y v0 theta0 cos mul def
  /Lc r0 v0 mul def % moment cinétique
  /par Lc dup mul GM div def % paramètre de l'ellipse
% excentricité
  /exc 1 0.5 v0 4 exp mul r0 dup mul mul GM r0 mul
  v0 dup mul mul sub GM dup mul div 2 mul add sqrt def
%demi-grand axe
  /a_2 par 1 exc dup mul sub div def % demi-grand axe
%demi-petit axe
  /b_2 par 1 exc dup mul sub sqrt div def % demi-petit axe
% période
  /periode 2 3.1416 dup mul a_2 3 exp mul GM div sqrt mul def
}%

```

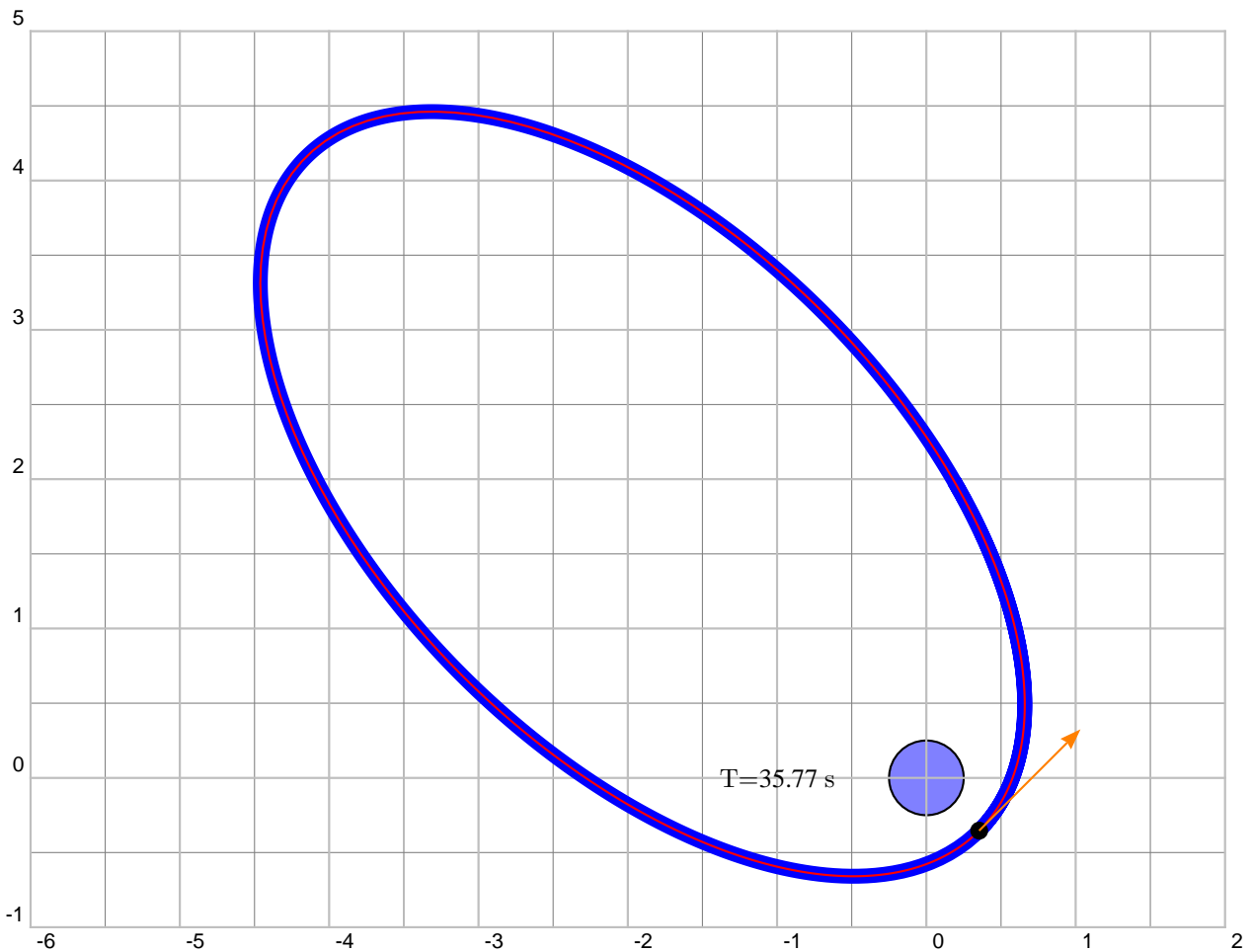
`\psplotDiffEqn` utilise les équations différentielles du mouvement, en notation algébrique :

```

% x0 y0 x'0 y'0
% y[0] y[1] y[2] y[3]
\def\eqsatellite{%
y[2]|y[3]|-GM*y[0]/((sqrt(y[0]^2+y[1]^2))^3)|-GM*y[1]/((sqrt(y[0]^2+y[1]^2))^3)}
\psplotDiffEqn[unit=2,whichabs=0,whichord=1,%
  linecolor=blue,linewidth=0.1,%
  method=rk4,plotpoints=1000,%
  algebraic]{0}{37.8}{x0 y0 v0x v0y}{\eqsatellite}%

```

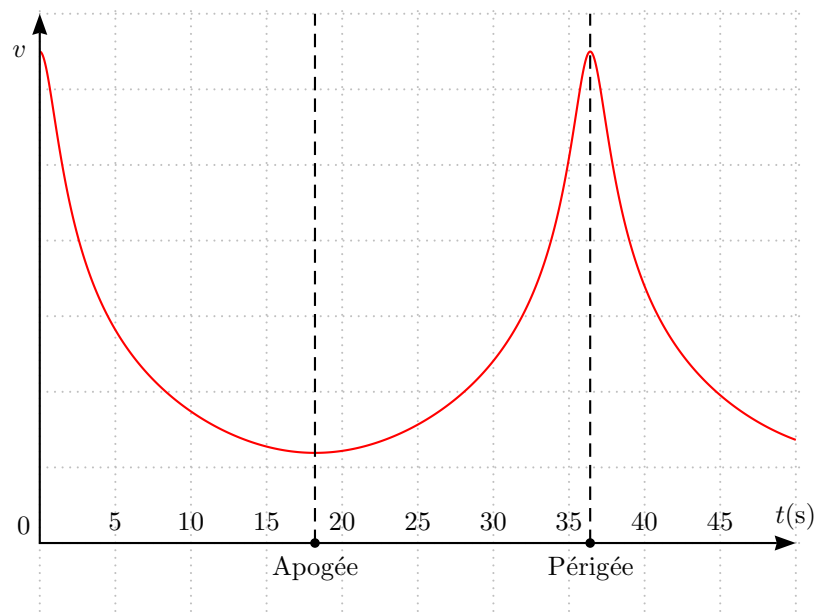
Ce qui permet, par ailleurs de vérifier la qualité du tracé par la méthode numérique, en bleu, tandis que le tracé à partir de l'expression exacte est en trait fin en rouge.



2.2 La vitesse

`\psplotDiffEqn` permet de voir comment varie la vitesse sur l'ellipse :

```
% x0 y0 x'0 y'0
% y[0] y[1] y[2] y[3]
\psplotDiffEqn[xunit=0.2,yunit=5,%
  plotfuncy=dup 2 get dup mul exch 3 get dup mul add sqrt,
  linecolor=red,method=rk4,plotpoints=1000,
  algebraic]{0}{50}{x0 y0 v0x v0y}{\eqsatellite}%
```



On peut obtenir les caractéristiques de la vitesse en un point quelconque, car le moment cinétique $L = mr\dot{\theta}$ étant constant, pour chaque valeur de θ , on en déduit r puis $\dot{\theta}$. En coordonnées polaires, la vitesse s'exprime

par :

$$\vec{v} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta$$

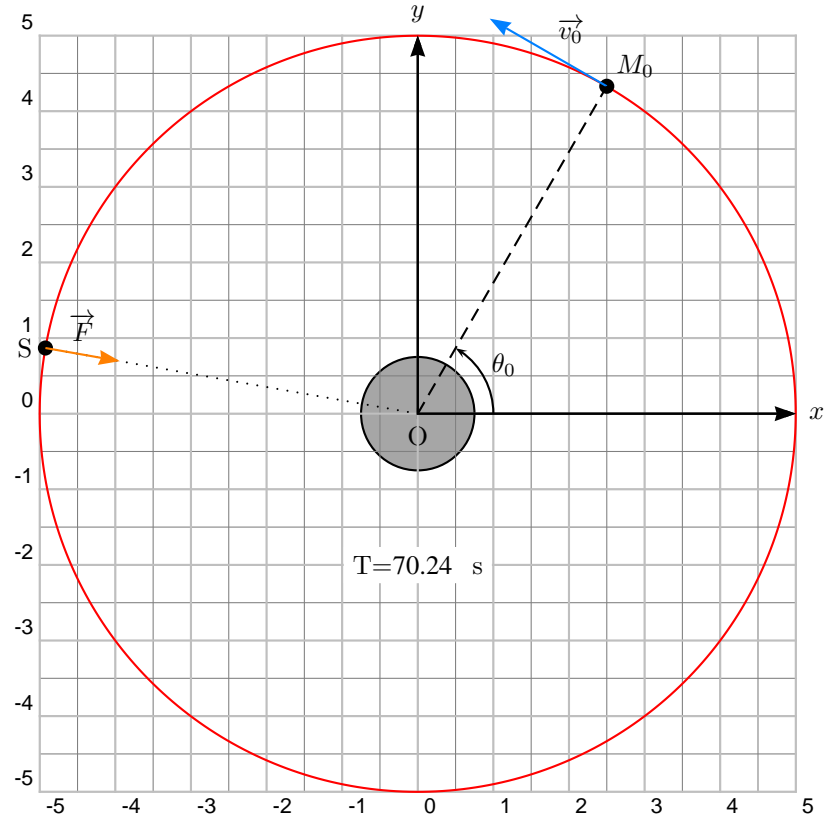
$\dot{\theta}$ et \dot{r} s'obtiennent par les relations suivantes :

$$\dot{\theta}^2 = \frac{r_0 v_0}{r}$$

$$\dot{r} = -\frac{p(-\dot{\theta} \sin(\theta - \theta_0))}{(1 + e \cos(\theta - \theta_0))^2} = \frac{r^2}{p} \dot{\theta} \sin(\theta - \theta_0)$$

La chaîne de calculs est la suivante : $\theta \Rightarrow r \Rightarrow \dot{\theta} \Rightarrow \dot{r} \Rightarrow \vec{v}$.

3 Mouvement circulaire



Il s'obtient très facilement à partir de l'étude précédente si on sait que dans ce cas :

$$v_0 = \sqrt{\frac{GM}{r_0}}$$

```
\pstVerb{
  /GM 1 def
  /theta0 60 def
  /r0 5 def
  /x0 r0 theta0 cos mul def
  /y0 r0 theta0 sin mul def
  /v0 GM r0 div sqrt def
  /v0x v0 theta0 sin mul neg def
  /v0y v0 theta0 cos mul def }%
```