

Ex 1 1. $\frac{d}{dt} \left(\frac{h u^2}{c} \right) = h u \frac{du}{dt} = h u v \rightarrow \frac{dE}{dt} = 0$
 $\frac{d}{dt} \left(m \frac{v^2}{2} \right) = m v \frac{dv}{dt} = - h u v$

2. $\vec{z}_n = \begin{pmatrix} u_n \\ v_n \end{pmatrix} \quad \frac{d\vec{z}_n}{dt} = \begin{pmatrix} v \\ -\frac{h k m}{m} u \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\frac{h k m}{m} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = \vec{f}(t, \vec{z}_n(t))$
 $\vec{y} = \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$

Euler explicite : $\vec{z}_{n+1} = \vec{z}_n + h \vec{f}(t_n, \vec{z}_n)$

$\Leftrightarrow \begin{pmatrix} u_{n+1} \\ v_{n+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u_n \\ v_n \end{pmatrix} + h \begin{pmatrix} v_n \\ -\frac{h k}{m} u_n \end{pmatrix} \quad \text{OK.}$

3. On définit $E_n = \frac{1}{2} h u_n^2 + \frac{1}{2} m v_n^2$

$\begin{cases} u_{n+1} - u_n = h v_n \Leftrightarrow \frac{u_n + u_{n+1}}{2} (u_{n+1} - u_n) = h \frac{u_n + u_{n+1}}{2} v_n \\ v_{n+1} - v_n = -\frac{h k}{m} u_n \Leftrightarrow \frac{v_n + v_{n+1}}{2} (v_{n+1} - v_n) = -\frac{h k}{m} \frac{v_n + v_{n+1}}{2} u_n \end{cases}$

Mais on a aussi $\frac{u_n + u_{n+1}}{2} = \frac{u_n + u_n}{2} + \frac{h v_n}{2} = u_n + \frac{h v_n}{2}$

et $\frac{v_n + v_{n+1}}{2} = v_n - \frac{h k}{2m} u_n$

$\Rightarrow \frac{u_{n+1}^2}{2} - \frac{u_n^2}{2} = h \left(u_n + \frac{h v_n}{2} \right) v_n = h u_n v_n + \frac{h^2 v_n^2}{2}$

$\rightarrow \frac{1}{2} h u_{n+1}^2 - \frac{1}{2} h u_n^2 = h h u_n v_n + \frac{1}{2} h^2 v_n^2 \quad (1)$

et

$\frac{v_{n+1}^2}{2} - \frac{v_n^2}{2} = -\frac{h k}{m} \left(v_n - \frac{h k}{2m} u_n \right) u_n$

$\rightarrow \frac{1}{2} m v_{n+1}^2 - \frac{1}{2} m v_n^2 = -h k v_n u_n + \frac{h^2 k^2}{2m} u_n^2 \quad (2)$

En sommant (1) et (2) :

$E_{n+1} - E_n = \frac{1}{2} h^2 k v_n^2 + \frac{1}{2} \frac{h^2 k^2}{2m} u_n^2 = \frac{h^2 k}{m} \left(\frac{1}{2} m v_n^2 + \frac{1}{2} h u_n^2 \right)$
 $= \frac{h^2 k}{m} E_n \Rightarrow E_{n+1} = \left(1 + \frac{h^2 k}{m} \right) E_n$

2]

Donc $E_n = \left(1 + \frac{h^2 k}{m}\right)^n E_0 \xrightarrow{n \rightarrow \infty} +\infty$

4 - $\vec{x} = \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$, $E(u, v) = \frac{1}{2} k u^2 + \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} (u \ v) \begin{pmatrix} k & 0 \\ 0 & m \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$

$\rightarrow E = \frac{1}{2} \vec{x}^T D \vec{x}$.

On pose $D^{1/2} = \begin{pmatrix} \sqrt{k} & 0 \\ 0 & \sqrt{m} \end{pmatrix} \Rightarrow E = \frac{1}{2} \langle \vec{x}, D \vec{x} \rangle = \frac{1}{2} \langle \vec{x}, D^{1/2} D^{1/2} \vec{x} \rangle$
 $= \frac{1}{2} \langle D^{1/2} \vec{x}, D^{1/2} \vec{x} \rangle$
 $= \frac{\|D^{1/2} \vec{x}\|^2}{2}$.

5 - On pose $\vec{x}_n = \begin{pmatrix} u_n \\ v_n \end{pmatrix}$. $E_n = \frac{1}{2} \|D^{1/2} \vec{x}_n\|^2$

On sait que : $E_n \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \infty$: $\exists n_0 \in \mathbb{N} / \forall n \geq n_0, E_n \geq M$.

$\Leftrightarrow M \leq \frac{1}{2} \|D^{1/2} \vec{x}_n\|^2$. Mais $\|D^{1/2} \vec{x}_n\| \leq \|D^{1/2}\| \cdot \|\vec{x}_n\|$

donc $M \leq \frac{1}{2} \|D^{1/2}\|^2 \cdot \|\vec{x}_n\|^2$

$\Rightarrow \|\vec{x}_n\| \geq \frac{\sqrt{M}}{\sqrt{2} \|D^{1/2}\|} := M'$.

\Rightarrow Le couple déplacement-vitesse "part à l'infini". Pathologique
 \Rightarrow schéma asymptotiquement instable.

6 - De la m, on peut montrer pour le schéma d'Euler implicite

que $E_{n+1} = \left(1 - \frac{h^2 k}{m}\right) E_n \Rightarrow E_n = \left(1 - \frac{h^2 k}{m}\right)^n E_0 \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$.

Schéma dissipatif - ne conserve pas l'énergie non plus.

7 - Avec formule des trapèzes :

$\vec{z}_{n+1} = \vec{z}_n + \frac{h}{2} \left\{ f(t_n, z_n) + f(t_{n+1}, z_{n+1}) \right\}$.

$\Leftrightarrow \begin{pmatrix} u_{n+1} \\ v_{n+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u_n \\ v_n \end{pmatrix} + \frac{h}{2} \left\{ \begin{matrix} v_n + v_{n+1} \\ -\frac{k}{m} u_n - \frac{k}{m} u_{n+1} \end{matrix} \right\}$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} u_{n+1} - u_n = \frac{h}{2} (v_n + v_{n+1}) \\ m(v_{n+1} - v_n) = -\frac{h}{2} (u_n + u_{n+1}) \end{cases}$$

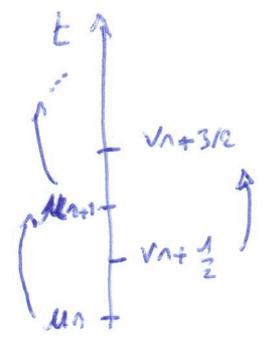
$$\Leftrightarrow \begin{cases} h(u_{n+1} - u_n) \cdot \frac{u_n + u_{n+1}}{2} = \frac{h^2}{2} (v_n + v_{n+1}) \frac{(u_n + u_{n+1})}{2} \\ m(v_{n+1} - v_n) \cdot \frac{v_n + v_{n+1}}{2} = -\frac{h^2}{2} (u_n + u_{n+1}) \frac{(v_n + v_{n+1})}{2} \end{cases}$$

$$E_{n+1} - E_n = 0$$

$$\Leftrightarrow \boxed{E_{n+1} = E_n}$$

L'énergie est préservée au niveau discret.

Ex 2 Schéma de Verlet : $\begin{cases} u_{n+1} = u_n + h v_{n+\frac{1}{2}} \\ v_{n+\frac{3}{2}} = v_{n+\frac{1}{2}} - \frac{h}{m} (u_n + u_{n+1}) \end{cases}$



1- On peut utiliser par exemple le schéma d'Euler explicite :

$$v_{n+\frac{1}{2}} = v_0 - \frac{h}{2} \frac{h}{m} u_0$$

2- $\bar{\tau}_{n+1}^1(h) = u(t_{n+1}) - u(t_n) + h v(t_{n+\frac{1}{2}})$ mais $\dot{v} = \ddot{u}$
 $= u(t_{n+1}) - u(t_n) + h u'(t_{n+\frac{1}{2}})$

$$= \left(u(t_{n+\frac{1}{2}}) + \frac{h}{2} u'(t_{n+\frac{1}{2}}) + \frac{h^2}{2} u''(t_{n+\frac{1}{2}}) + \frac{h^3}{6} u^{(3)}(\xi_1) \right) - \left(u(t_{n+\frac{1}{2}}) - \frac{h}{2} u'(t_{n+\frac{1}{2}}) + \frac{h^2}{2} u''(t_{n+\frac{1}{2}}) + \frac{h^3}{6} u^{(3)}(\xi_2) \right) + h u'(t_{n+\frac{1}{2}})$$

$$= \frac{h^3}{6} \left(u^{(3)}(\xi_1) + u^{(3)}(\xi_2) \right)$$

faire pareil pour $\bar{\tau}_{n+1}^2(h) = v(t_{n+\frac{3}{2}}) - v(t_{n+\frac{1}{2}}) - \frac{h}{m} (u_n + u_{n+1})$

3. $u_{n+1} - u_n = h v_{n+\frac{1}{2}}$
 $\Rightarrow h(u_{n+1} - u_n) \frac{(u_n + u_{n+1})}{2} = h \frac{(u_{n+1})^2}{2} - h \frac{u_n^2}{2} = h \frac{u_n + u_{n+1}}{2} \cdot v_{n+\frac{1}{2}}$

De m, $m \frac{(v_{n+\frac{3}{2}})^2}{2} - m \frac{(v_{n+\frac{1}{2}})^2}{2} = -h \frac{v_{n+\frac{1}{2}} + v_{n+\frac{3}{2}}}{2} \cdot u_{n+1}$

On somme toutes les expressions précédentes pour $n=0$ à N : 4)

$$\sum_{n=0}^N \left\{ \frac{\hbar}{2} u_{n+1}^2 - \frac{\hbar}{2} u_n^2 \right\} = \sum_{n=0}^N \frac{\hbar k}{2} \left\{ u_n v_{n+\frac{1}{2}} + u_{n+1} v_{n+\frac{1}{2}} \right\},$$

$$\sum_{n=0}^N \left\{ m \frac{v_{n+3/2}^2}{2} - m \frac{(v_{n+1/2})^2}{2} \right\} = - \sum_{n=0}^N \frac{\hbar k}{2} \left\{ u_{n+1} v_{n+\frac{1}{2}} + u_{n+1} v_{n+\frac{3}{2}} \right\}$$

On somme: il y a annihilation de plusieurs termes:

$$\begin{aligned} \frac{\hbar}{2} u_{N+1}^2 - \frac{\hbar}{2} u_0^2 + m \frac{v_{N+3/2}^2}{2} - m \frac{v_{1/2}^2}{2} \\ = - \frac{\hbar k}{2} u_{N+1} v_{N+\frac{3}{2}} + \frac{\hbar k}{2} u_0 v_{1/2} \end{aligned}$$

Soit

$$\begin{aligned} \frac{\hbar}{2} u_{N+1}^2 + m \frac{v_{N+3/2}^2}{2} + \frac{\hbar k}{2} u_{N+1} v_{N+\frac{3}{2}} \\ = \frac{\hbar}{2} u_0^2 + m \frac{v_{1/2}^2}{2} + \frac{\hbar k}{2} u_0 v_{1/2} \end{aligned}$$

Il apparaît un Hamiltonien discret:

$$E_n^h = \frac{1}{2} \hbar u_n^2 + \frac{1}{2} m v_{n+\frac{1}{2}}^2 + \frac{\hbar k}{2} u_n v_{n+\frac{1}{2}}$$

et on a montré

$$E_n^h = E_0^h \quad \forall n \in \mathbb{N}.$$

Une grandeur, constante avec l'énergie totale, est conservée.