



Introduction au calcul scientifique

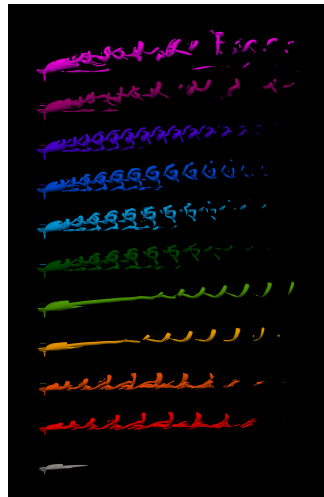
Jean-Christophe Loiseau

jean-christophe.loiseau@ensam.eu
Laboratoire DynFluid
Arts et Métiers, France.

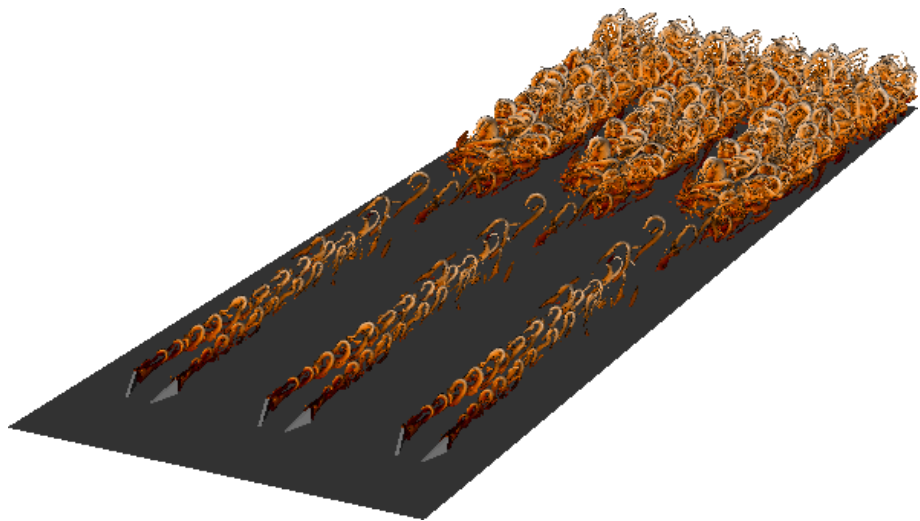
Simulation numérique

Avec l'accroissement de nos capacités de calcul, la **simulation numérique** est devenue aujourd'hui l'un des outils les plus utilisés en ingénierie.

Etre capable de simuler efficacement, précisément et rapidement les **équations différentielles** décrivant l'évolution de systèmes potentiellement très complexes est donc d'une importance capitale.



Simulation numérique



Simulation numérique

Il existe deux grandes familles d'équations différentielles :

- Les **équations différentielles ordinaires** permettent de modéliser des systèmes dont l'évolution ne dépend que du temps. Elles sont en générales de la forme

$$\frac{dx}{dt} = f(t, x, u)$$

avec $x \in \mathbb{R}^n$ le vecteur d'état et u une action externe (e.g. loi de contrôle).

- Les **équations aux dérivées partielles** permettent quant à elles de simuler des systèmes dont l'évolution dépend du temps et de l'espace. L'exemple le plus connu sont les équations de Navier-Stokes

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \nabla \cdot (u \otimes u) = -\nabla p + \frac{1}{Re} \nabla^2 u$$

$$\nabla \cdot u = 0$$

où le champ de vitesse u dépend du temps et de l'espace.

Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

Intéressons-nous tout d'abord à des systèmes linéaires du type

$$\begin{aligned}\dot{\boldsymbol{x}} &= \boldsymbol{A}\boldsymbol{x} + \boldsymbol{B}\boldsymbol{u} \\ \boldsymbol{y} &= \boldsymbol{C}\boldsymbol{x} + \boldsymbol{D}\boldsymbol{u}.\end{aligned}$$

Ici, $\boldsymbol{x} \in \mathbb{R}^n$ est le vecteur d'état, $\boldsymbol{u} \in \mathbb{R}^p$ les inputs et $\boldsymbol{y} \in \mathbb{R}^q$ les mesures faites au cours du temps.

Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

Si $\mathbf{u}(t)$ est connu à l'avance, alors la solution du système s'écrit

$$\mathbf{x}(t) = e^{t\mathbf{A}}\mathbf{x}_0 + \int_0^t e^{(t-\tau)\mathbf{A}}\mathbf{B}\mathbf{u}(\tau) \, d\tau.$$

Le premier terme correspond à la **réponse naturelle** (ou homogène) tandis que le second décrit la **réponse forcée** du système.

Equations différentielles ordinaires

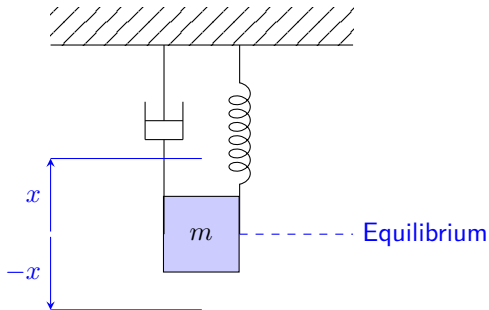
Linear-time invariant dynamical systems

En partant des principes de Newton, les équations du mouvement sont données par

$$\ddot{x} = -2\lambda\dot{x} - x + u(t).$$

En introduisant $x_1 = x$ et $x_2 = \dot{x}$, on peut ré-écrire le système comme

$$\frac{d}{dt} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & -2\lambda \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} u(t)$$



Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

L'exponentielle d'une matrice est définie comme

$$e^{\mathbf{A}} = \mathbf{V} e^{\mathbf{\Lambda}} \mathbf{V}^{-1}$$

où \mathbf{V} est la matrice des vecteurs propres et $\mathbf{\Lambda}$ est une matrice diagonale dont les entrées sont les valeurs propres.

Pour des problèmes de grande taille, calculer ces valeurs propres et vecteurs propres peut néanmoins s'avérer extrêmement compliqué.

$$\begin{aligned} e^{\mathbf{A}} &= \mathbf{I} + \mathbf{A} + \frac{\mathbf{A}^2}{2} + \frac{\mathbf{A}^3}{3!} + \dots \\ &= \mathbf{V} \mathbf{V}^{-1} + \mathbf{V} \mathbf{\Lambda} \mathbf{V}^{-1} + \frac{\mathbf{V} \mathbf{\Lambda}^2 \mathbf{V}}{2} + \dots \\ &= \mathbf{V} \left(\mathbf{I} + \mathbf{\Lambda} + \frac{\mathbf{\Lambda}^2}{2} + \dots \right) \mathbf{V}^{-1} \\ &= \mathbf{V} e^{\mathbf{\Lambda}} \mathbf{V}^{-1} \end{aligned}$$

Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

Comment faire alors pour simuler $\dot{x} = Ax + Bu$? Pour cela, on va avoir besoin de **discrétiser** l'équation, i.e. considérer la solution à des intervalles de temps réguliers $t_k = k\Delta t$ avec Δt le **pas de temps**.

Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

En absence de forçage externe, la solution au temps $t_{k+1} = (k+1)\Delta t$ est donnée par

$$\mathbf{x}_{k+1} = e^{\Delta t \mathbf{A}} \mathbf{x}_k.$$

Si Δt est suffisamment petit, on peut alors approximer l'exponentielle par son développement de Taylor

$$e^{\Delta t \mathbf{A}} = \mathbf{I} + \Delta t \mathbf{A} + \mathcal{O}(\Delta t^2)$$

ce qui nous donne alors

$$\mathbf{x}_{k+1} = \mathbf{x}_k + \Delta t \mathbf{A} \mathbf{x}_k + \mathcal{O}(\Delta t^2).$$

Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

L'approximation $\mathbf{x}_{k+1} = \mathbf{x}_k + \Delta t \mathbf{A} \mathbf{x}_k$ est ce qu'on appelle le **schéma d'Euler explicite du premier ordre**. Il correspond à l'approximation suivante du système

$$\dot{\mathbf{x}} = \mathbf{A} \mathbf{x} \rightarrow \frac{\mathbf{x}_{k+1} - \mathbf{x}_k}{\Delta t} = \mathbf{A} \mathbf{x}_k.$$

Il en existe de nombreuses variantes plus ou moins précises et plus ou moins coûteuses en temps de calcul.



Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

Schéma d'Euler implicite du premier ordre : La solution au temps t_k peut également s'écrire

$$e^{-\Delta t \mathbf{A}} \mathbf{x}_{k+1} = \mathbf{x}_k.$$

De la même façon, un développement limité au premier ordre donne

$$\begin{aligned} (\mathbf{I} - \Delta t \mathbf{A}) \mathbf{x}_{k+1} &= \mathbf{x}_k \\ \mathbf{x}_{k+1} &= (\mathbf{I} - \Delta t \mathbf{A})^{-1} \mathbf{x}_k \end{aligned}$$

Il correspond à l'approximation suivante du système

$$\dot{\mathbf{x}} = \mathbf{A}\mathbf{x} \rightarrow \frac{\mathbf{x}_{k+1} - \mathbf{x}_k}{\Delta t} = \mathbf{A}\mathbf{x}_{k+1}.$$

Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

Schéma de Crank-Nicholson du deuxième ordre : La solution au temps t_k peut également s'écrire

$$e^{-\Delta t/2 \mathbf{A}} \mathbf{x}_{k+1} = e^{\Delta t/2 \mathbf{A}} \mathbf{x}_k$$

Un développement limité de l'exponentielle à droite et à gauche du signe égal donne

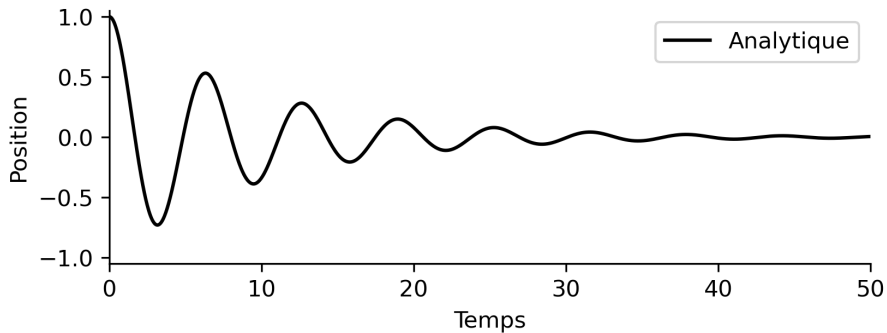
$$\begin{aligned} \left(\mathbf{I} - \frac{\Delta t}{2} \mathbf{A} \right) \mathbf{x}_{k+1} &= \left(\mathbf{I} + \frac{\Delta t}{2} \mathbf{A} \right) \mathbf{x}_k \\ \mathbf{x}_{k+1} &= \left(\mathbf{I} - \frac{\Delta t}{2} \mathbf{A} \right)^{-1} \left(\mathbf{I} + \frac{\Delta t}{2} \mathbf{A} \right) \mathbf{x}_k. \end{aligned}$$

Il correspond à l'approximation suivante du système

$$\dot{\mathbf{x}} = \mathbf{A}\mathbf{x} \rightarrow \frac{\mathbf{x}_{k+1} - \mathbf{x}_k}{\Delta t} = \frac{1}{2} (\mathbf{A}\mathbf{x}_{k+1} + \mathbf{A}\mathbf{x}_k).$$

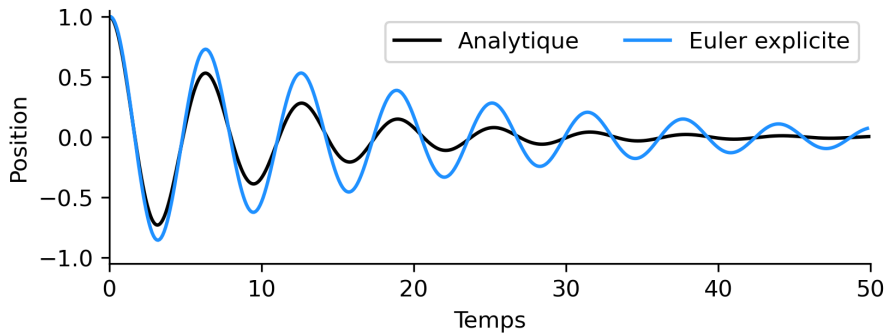
Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems



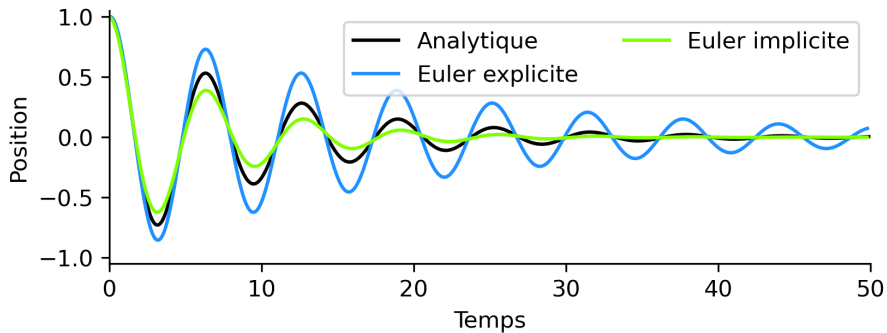
Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems



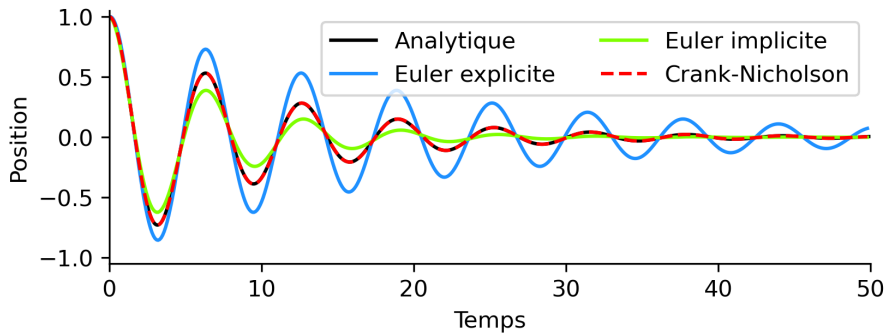
Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems



Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems



Equations différentielles ordinaires

Linear-time invariant dynamical systems

| Méthode | Implémentation | Coût de calcul | Robustesse | Choix de Δt |
|-----------|----------------|----------------|------------|---------------------|
| Explicite | Facile | Peu cher | Moyenne | Petit Δt |
| Implicite | Plus compliqué | Plus cher | Excellente | Grand Δt |

Equations différentielles ordinaires

Systèmes non-linéaires

La plupart des systèmes d'intérêt en pratique sont non-linéaires

$$\dot{x} = f(x)$$

avec $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ une fonction non-linéaire qui ne respecte donc pas le principe de superposition, i.e.

$$f(\alpha x) \neq \alpha f(x) \quad \text{et} \quad f(x + y) \neq f(x) + f(y).$$

Leur simulation repose néanmoins sur les mêmes principes.

Equations différentielles ordinaires

Systèmes non-linéaires

- Schéma d'Euler explicite du premier ordre

$$\boldsymbol{x}_{k+1} = \boldsymbol{x}_k + \Delta t \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}_k)$$

- Schéma d'Euler implicite du premier ordre

$$\boldsymbol{x}_{k+1} - \Delta t \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}_{k+1}) = \boldsymbol{x}_k$$

- Schéma de Crank-Nicholson du deuxième ordre

$$\boldsymbol{x}_{k+1} - \frac{\Delta t}{2} \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}_{k+1}) = \boldsymbol{x}_k + \frac{\Delta t}{2} \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}_k)$$

Equations différentielles ordinaires

Python

En python, la simulation d'équations différentielles ordinaires se fait à l'aide de la fonction `solve_ivp` du package `scipy.integrate` donnant accès à de nombreuses méthodes d'intégration différentes.



Equations différentielles ordinaires

Python

```
1 from scipy.integrate import solve_ivp
2
3 # -->  $dx/dt = a x$ .
4 def dynsys(t, x, a):
5     return a*x
6
7 # --> Parametres pour l'integration.
8 tspan = (0.0, 10.0)
9 teval = np.linspace(tspan[0], tspan[1], 1024)
10 a = -0.1
11 x0 = 1.0
12
13 # --> Simulation.
14 sol = solve_ivp(
15     lambda t, x: dynsys(t, x, a),
16     tspan,
17     x0,
18     teval=teval
19 )
20
```



Equations différentielles ordinaires

Exemple : le système de Lorenz

Le système de Lorenz est un modèle très simplifié du phénomène de convection atmosphérique. Il est donné par

$$\dot{x} = \sigma(y - x)$$

$$\dot{y} = x(\rho - z) - y$$

$$\dot{z} = xy - \beta z.$$

C'est l'un des systèmes historiquement les plus importants en théorie des systèmes dynamiques et notamment en théorie du chaos.



Equations différentielles ordinaires

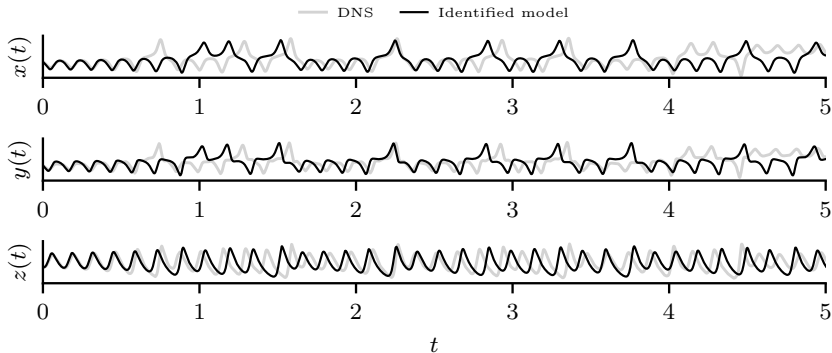
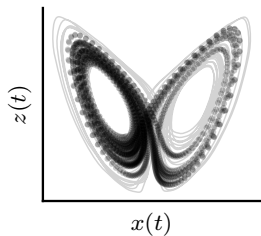
Exemple : le système de Lorenz

```
1 def dynsys(t, u, p):
2     # Unpack parameters.
3     sigma, rho, beta = p
4
5     # Unpack variables.
6     x, y, z = u
7
8     # Lorenz system
9     dx = sigma * (y - x)
10    dy = x * (rho - z) - y
11    dz = x * y - beta * z
12
13    return dx, dy, dz
14
```

```
1     # Parametres du systeme.
2     sigma, rho, beta = 10, 28, 8/3
3     p = [sigma, rho, beta]
4
5     # Parametres pour l'integration.
6     tspan = (0.0, 20.0)
7     u0 = np.array([1.0, 0.0, 0.0])
8
9     # Simulation.
10    sol = solve_ivp(
11        lambda t, u : dynsys(t, u, p),
12        tspan,
13        x0)
14
15
```


Equations différentielles ordinaires

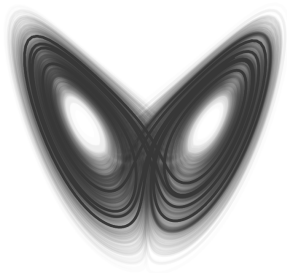
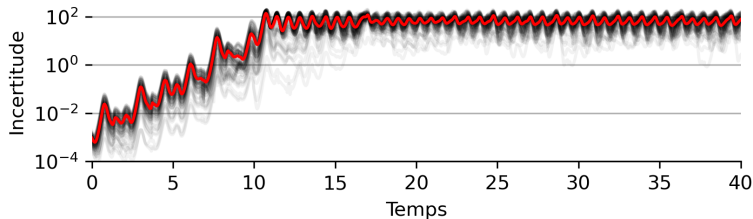
Exemple : le système de Lorenz



Equations différentielles ordinaires

Exemple : le système de Lorenz

Le système de Lorenz présente la propriété de **sensibilité aux conditions initiales** rendant toute prédiction précise inutile au delà d'une certaine échelle de temps.



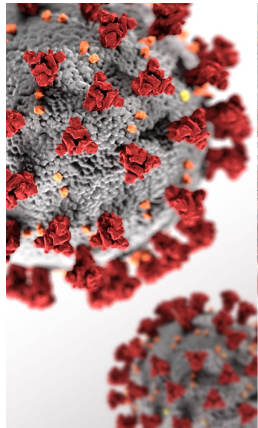
Equations différentielles ordinaires

Exemple : le modèle SIR

Le modèle SIR est un modèle utilisé en épidémiologie pour modéliser l'évolution d'une épidémie. Il est donné par

$$\begin{aligned}\frac{dS}{dt} &= -\beta SI \\ \frac{dI}{dt} &= \beta SI - \gamma I \\ \frac{dR}{dt} &= \gamma I\end{aligned}$$

où S , I et R représentent respectivement la fraction de la population saine, actuellement infectée et s'étant remise de l'infection. Les paramètres β et γ caractérisent certaines propriétés du virus.



Equations différentielles ordinaires

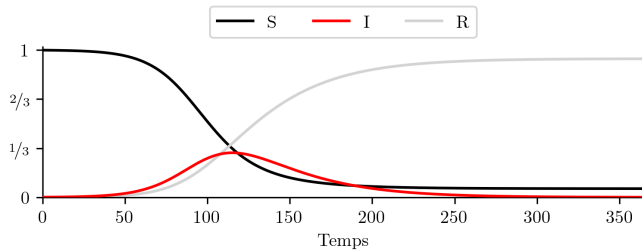
Exemple : le modèle SIR

```
1 def sir(t, u, p):
2     # Unpack parameters.
3     beta, gamma = p
4
5     # Unpack variables.
6     s, i, r = u
7
8     # Equations.
9     ds = - beta * s * i
10    di = beta * s * i - gamma * i
11    dr = gamma * i
12
13    return ds, di, dr
14
```

```
1     # Parametres de l'epidemie.
2     beta, gamma = 1.0, 1.0
3     p = [beta, gamma]
4
5     # Parametres pour l'integration.
6     tspan = (0.0, 20.0)
7     u0 = np.array([0.99, 0.01, 0.0])
8
9     # Simulation.
10    sol = solve_ivp(
11        lambda t, u : sir(t, u, p),
12        tspan,
13        u0)
14
```

Equations différentielles ordinaires

Exemple : le modèle SIR



R_0 : 3

Pop. tot. infectée : 94%

Pic de l'épidémie : 120^e jour