

Tour d'horizon des capacités numériques

Déroulement de la présentation

Un tour du programme de physique et de sciences industrielles

Usage général de Numpy/Scipy/Matplotlib

Traitement des signaux

Équations différentielles

Pivot de Gauss

Utiliser les fonctions de base de la bibliothèque matplotlib pour

- représenter un nuage de points
- tracer la courbe représentative d'une fonction
- tracer une courbe plane paramétrée
- représenter les résultats d'un ensemble de tirages d'une variable aléatoire avec la fonction `hist` (sa spécification étant fournie)

Utiliser les fonctions de base des bibliothèques `random` et/ou `numpy` (leurs spécifications étant fournies) pour réaliser des tirages d'une variable aléatoire

Utiliser la fonction `random.normal` de la bibliothèque `numpy` (sa spécification étant fournie) pour simuler un processus aléatoire

Déterminer la moyenne et l'écart-type d'un ensemble de tirages d'une variable aléatoire

Simuler un processus aléatoire permettant de caractériser la variabilité de la valeur d'une grandeur composée

Simuler un processus aléatoire de variation des valeurs expérimentales de l'une des grandeurs – simulation Monte-Carlo – pour évaluer l'incertitude sur les paramètres du modèle

Utiliser la fonction `polyfit` de la bibliothèque `numpy` (sa spécification étant fournie) pour exploiter des données

Mettre en œuvre la méthode des rectangles pour calculer une valeur approchée d'une intégrale sur un segment

Utiliser un schéma numérique pour déterminer une valeur approchée du nombre dérivé d'une fonction en un point

Calculer la transformée de Fourier discrète d'un signal numérique

Calculer la transformée de Fourier discrète d'un signal à valeurs réelles en utilisant la fonction `rfft` de la bibliothèque `numpy.fft` (sa spécification étant donnée)

Simuler l'action d'un filtre sur un signal périodique dont le spectre est fourni

Réaliser un filtrage numérique d'un signal issu d'une acquisition, et mettre en évidence la limitation introduite par l'échantillonnage

Mettre en évidence l'influence des caractéristiques du filtre sur l'opération de filtrage

Déterminer un intervalle adapté à la recherche numérique d'une racine par une méthode dichotomique

Mettre en œuvre une méthode dichotomique afin de résoudre une équation avec une précision donnée

Utiliser la fonction `bisect` de la bibliothèque `scipy.optimize` (sa spécification étant fournie)

Déterminer le(s) point(s) de fonctionnement (température et taux de conversion) d'un réacteur ouvert siège d'une transformation modélisée par une réaction isotherme unique et en discuter la stabilité

Physique : équations différentielles

Mettre en œuvre la méthode d'Euler explicite afin de résoudre une équation différentielle d'ordre 1

Mettre en œuvre la méthode d'Euler pour simuler la réponse d'un système linéaire du premier ordre à une excitation de forme quelconque

Transformer une équation différentielle d'ordre n en un système différentiel de n équations d'ordre 1

Résoudre numériquement une équation différentielle du deuxième ordre non-linéaire et faire apparaître l'effet des termes non-linéaires

Utiliser la fonction `odeint` de la bibliothèque `scipy.integrate` (sa spécification étant fournie)

Physique : équations différentielles (exemples)

Obtenir des trajectoires d'un point matériel soumis à un champ de force centrale conservatif

Mettre en évidence le non isochronisme des oscillations

Étudier les variations de température et de pression dans l'atmosphère

Simuler l'évolution temporelle d'un signal généré par un oscillateur

Résoudre l'équation de la diffusion thermique à une dimension par une méthode des différences finies dérivée de la méthode d'Euler explicite de résolution des équations différentielles ordinaires

Mettre en œuvre une méthode des différences finies explicite pour résoudre l'équation de diffusion à une dimension en régime variable

Simuler la propagation d'un paquet d'ondes dans un milieu dispersif
et visualiser le phénomène d'étalement

(Pas de compétences à maîtriser)

La frontière est un peu plus floue

Le niveau de maîtrise attendue aussi

Suit une partie des items au programme

Régression et classification

Apprentissages supervisé et non supervisé

Phases d'apprentissage et d'inférence

Modèle linéaire monovariable ou multivariable

Réseaux de neurones (couches d'entrée, cachées et de sortie, neurones, biais, poids et fonction d'activation)

Matrice de confusion (tableau de contingence)

Sensibilité et spécificité d'un test

Choix des algorithmes

- réseaux de neurones
- k plus proches voisins
- régression linéaire multiple

Diagrammes de Bode

Signaux à temps discret (échantillonnage et quantification)

Modélisation par équations aux différences d'un correcteur numérique

Allure des réponses temporelles (impulsion, échelon, rampe, sinus)

SII : résolution numérique

Résolution de problèmes du type $f(x) = 0$

(méthodes de dichotomie et de Newton)

Résolution d'un système linéaire du type $AX = B$

Résolution d'équations différentielles

(schéma d'Euler explicite)

Intégration et dérivation numérique

(schémas arrière et avant)

Traitement de fichiers de données

Moyenne et écart-type

Moyenne glissante

Filtres numériques passe-bas du premier et du second ordre

Déroulement de la présentation

Un tour du programme de physique et de sciences industrielles

Usage général de Numpy/Scipy/Matplotlib

De l'usage des modules

Vecteurs, matrices, tracés

Aléatoire

Traitement des signaux

Équations différentielles

Pivot de Gauss

Quelques modules utiles

Les capacités utilisent différents modules :

- `numpy (np)` : vecteurs, matrices, calcul numérique
- `numpy.fft` : transformée de Fourier
- `scipy.integrate (itg)` : intégrales, équations différentielles
- `scipy.optimize (opt)` : résolutions d'équations, de systèmes d'équations, minimisations, régressions, etc.
- `scipy.misc (misc)` : dérivations
- `matplotlib.pyplot (plt)` : graphes

Importer une fonction

```
import numpy  
numpy.foo(...)
```



Importer une fonction

```
import numpy  
numpy.foo(...)
```



```
import numpy as np  
np.foo(...)
```



Importer une fonction

```
import numpy  
numpy.foo(...)
```



```
import numpy as np  
np.foo(...)
```



```
from numpy import foo  
foo(...)
```



Le module numpy fournit un type « tableau » (ndarray)

Utilisé pour les vecteurs/matrices

```
In []: X = np.array([1, 2, 3])
```



```
In []: M = np.array([[0, 1, 0], [2, 1, 1]])
```

```
In []: M
```

```
Out[]:
```

```
array([[0, 1, 0],  
       [2, 1, 1]])
```

Indexation

Indexation comme les listes / listes de listes :

```
In []: X[1]
```

```
Out[]: 2
```

```
In []: M[1]
```

```
Out[]: array([2, 1, 1])
```

```
In []: M[1][0]
```

```
Out[]: 2
```

Mais on peut écrire aussi :

```
In []: M[1,0]
```

```
Out[]: 2
```

Intérêt : on peut « vectoriser » les calculs :

```
In []: X = np.array([1, 2, 3])
```



```
In []: Y = np.array([4, 5, 6])
```

```
In []: 2*X
```

```
Out[]: array([2, 4, 6])
```

```
In []: X+Y
```

```
Out[]: array([5, 7, 9])
```

Attention, $*$ est un produit terme à terme :

```
In []: X = np.array([1, 2, 3])
```



```
In []: Y = np.array([4, 5, 6])
```

```
In []: X*Y
```

```
Out[]: array([ 4, 10, 18])
```

```
In []: sum(X*Y)    # Produit scalaire
```

```
Out[]: 32
```

Le produit matriciel s'écrit, au choix :

- `np.dot(A, B)`
- `A.dot(B)`
- `A @ B`

```
In []: M @ X
```

```
Out[]: array([2, 7])
```



numpy « devine » si un vecteur 1D est ligne ou colonne

La vectorisation fonctionne aussi avec les fonctions :

```
In []: np.sin(X)
```



```
Out[]: array([0.84147098, 0.90929743, 0.14112001])
```

```
In []: def foo(x):
```

```
...:     return 2*x+3
```

```
In []: foo(X)
```

```
Out[]: array([5, 7, 9])
```

```
In []: foo(M)
```

```
Out[]:
```

```
array([[3, 5, 3],  
       [7, 5, 5]])
```



```
In []: np.zeros(5)
```

```
Out[]: array([0., 0., 0., 0., 0.])
```

```
In []: np.ones(5)
```

```
Out[]: array([1., 1., 1., 1., 1.])
```

```
In []: np.ones((2,3))
```

```
Out[]:
```

```
array([[1., 1., 1.],  
       [1., 1., 1.]])
```

```
In []: 42 * np.ones(5)
```

```
Out[]: array([42., 42., 42., 42., 42.])
```

```
In []: np.eye(3)
```



```
Out[]:
```

```
array([[1., 0., 0.],  
       [0., 1., 0.],  
       [0., 0., 1.]])
```

```
In []: np.ones((3,3)) - np.eye(3)
```

```
Out[]:
```

```
array([[0., 1., 1.],  
       [1., 0., 1.],  
       [1., 1., 0.]])
```

Créer des tableaux

5 valeurs réparties entre 0 et 10 :

```
In []: np.linspace(0, 10, 5)
```



```
Out[]: array([ 0., 2.5, 5., 7.5, 10. ])
```

Valeurs de 0 à 10 (exclu) par pas de 2.5 :

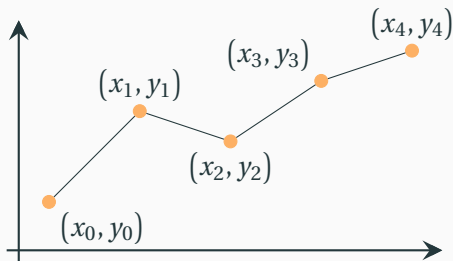
```
In []: np.arange(0, 10, 2.5)
```



```
Out[]: array([ 0., 2.5, 5., 7.5 ])
```

Tracé d'une fonction

Une courbe est un ensemble de points (x_i, y_i)



Tracer une courbe se fait en trois étapes :

- on construit l'ensemble X des x_i
- on construit l'ensemble Y des y_i
- on appelle la fonction plot avec X et Y comme arguments

Tracé d'une fonction

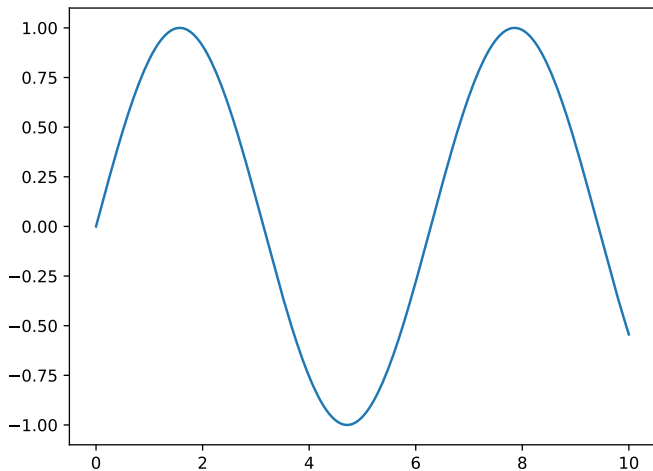
Pour tracer $\sin(x)$ pour $x \in [0, 10]$:

```
import numpy as np          # <- imports des 
import matplotlib.pyplot as plt #   modules utiles

X = np.linspace(0, 10, 200)  # <- construction
Y = np.sin(X)                #   des x_i et y_i

plt.plot(X, Y)               # <- tracé
```

Tracé d'une fonction



Tracé d'une fonction paramétrique

Tracer une fonction paramétrique est similaire :

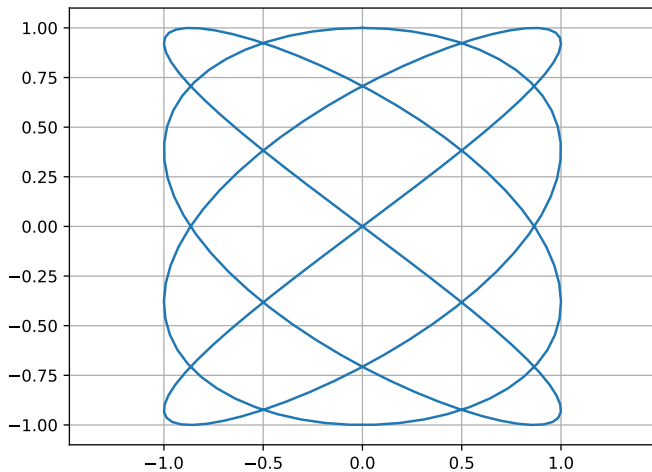
```
import numpy as np                # <- imports des 
import matplotlib.pyplot as plt  # modules utiles

T = np.linspace(0, 2*np.pi, 200) # <- construction
X = np.sin(4*T)                   # des x_i et y_i
Y = np.cos(3*T)                   #

plt.plot(X, Y)                    # <- tracé

plt.grid()
plt.axis("equal")
```

Tracé d'une fonction paramétrique



De nombreuses fonctions pour affiner le graphe :

- `plt.grid()` : afficher une grille
- `plt.title(ch)` : titre
- `plt.xlabel(ch)` : annotation abscisses
- `plt.ylabel(ch)` : annotation ordonnées
- `plt.axis("equal")` : repère orthonormé
- ...

Omis dans la suite

$$\frac{1}{f'} = \frac{1}{p'} - \frac{1}{p}$$

Simulation de 1000 mesures de $p = -45$ cm et $p' = 25$ cm à 5%

```
N = 1000
```



```
P = [np.random.normal(-0.45, 0.0225) for _ in range(N)]
```

```
Pp = [np.random.normal(0.25, 0.0125) for _ in range(N)]
```

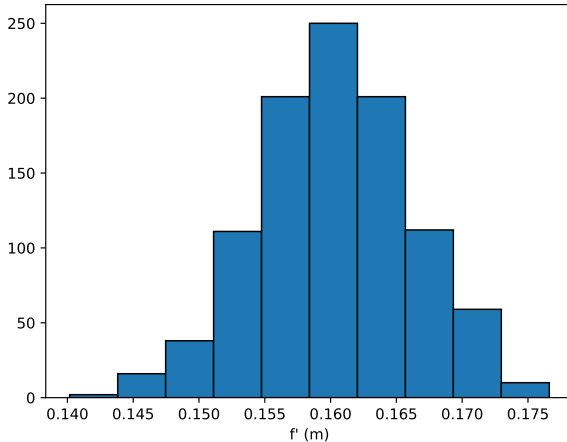
```
F = []
```

```
for i in range(len(P)):
```

```
    F.append(1.0 / (1.0/Pp[i] - 1.0/P[i]))
```

Histogramme

```
plt.hist(F, edgecolor='black')
```



$$\mu = \frac{1}{N} \sum_i f_i \quad \sigma \simeq \sqrt{\frac{1}{N} \sum_i f_i^2 - \mu^2}$$

```
s = sum(f for f in F)
s2 = sum(f**2 for f in F)

m = s/len(F)
sig = (s2/len(F) - m**2.0)**0.5
```



Donne ici $\mu = 0,16 \text{ m}$ et $\sigma = 5,8 \times 10^{-3} \text{ m}$

Alternativement :

```
In []: np.mean(F)
```

```
Out[]: 0.16043431117292362
```

```
In []: np.var(F)**0.5
```

```
Out[]: 0.005841781613182127
```



Conforme à la propagation de l'erreur :

$$\Delta f = \sqrt{\left(\frac{\partial f}{\partial p}\right)^2 (\Delta p)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial p'}\right)^2 (\Delta p')^2} \simeq 5,9 \times 10^{-3} \text{ m}$$

Déroulement de la présentation

Un tour du programme de physique et de sciences industrielles

Usage général de Numpy/Scipy/Matplotlib

Traitement des signaux

Ajustement de modèle, analyse spectrale

Intégration numérique

Recherche de racine

Équations différentielles

Pivot de Gauss

Les signaux $y(t)$ après acquisition sont de la forme

$$\left[y(t_0), y(t_1), y(t_2), \dots, y(t_{N-1}) \right]$$

usuellement avec un pas de temps $dt = t_{i+1} - t_i$ constant

Rangés typiquement dans un `np.ndarray`

Une donnée (flottante) par ligne :

```
f = open("chemin/vers/fichier.dat")  
  
signal = []  
  
for ligne in f:  
    signal.append(float(ligne))
```



Deux données (flottantes) par ligne :

```
f = open("chemin/vers/fichier.dat")  
  
T, signal = [], []  
  
for ligne in f:  
    ti, yi = ligne.split(";")  
    T.append(float(ti))  
    signal.append(float(yi))
```



Exemple d'enregistrement

Chute d'une masse m sans vitesse initiale

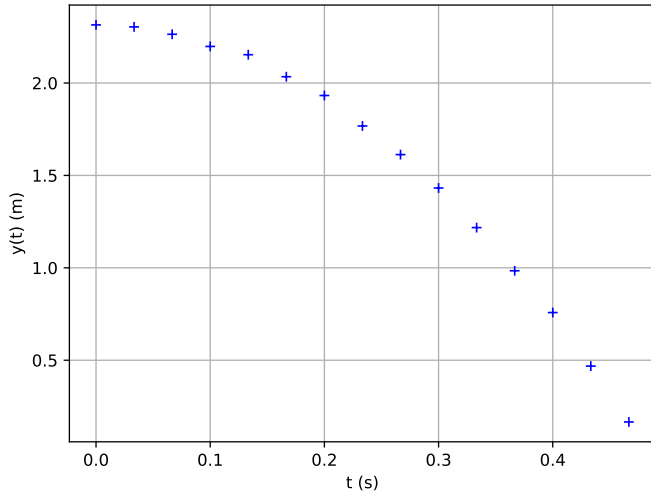
Acquisition vidéo à 30 images par seconde

```
dt = 1.0/30.0 # 30 fps  
T = [i*dt for i in range()]
```



Y lu dans un fichier (pointage)

Exemple d'enregistrement



Ajustement

Ajustement avec $\alpha t^2 + \beta t + \gamma$:

```
In []: a, b, c = np.polyfit(T, Y, deg=2)
```



```
In []: a, b, c
```

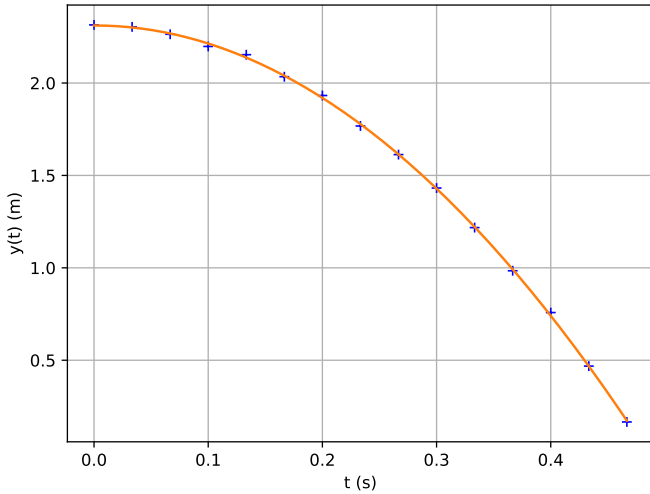
```
Out[]: (-9.83919005e+00,  9.37817567e-03,  
                                              2.31133888e+00)
```

Tracé du la parabole

```
Tf = np.linspace(T[0], T[-1], 500)  
Yf = [a*t**2.0 + b*t + c for t in Tf]  
plt.plot(Tf, Yf, "tab:orange")
```



Ajustement



Des fonctions comme polyfit supposent :

- les incertitudes en x négligeables devant celles en y
- les incertitudes en y (grossièrement égales) (sinon, on peut indiquer les Δy_i de *chaque* mesure)

L'incertitude sur les paramètres obtenus est complexe à définir

Exemple de signal

Extrait d'un saxophone soprano, A4

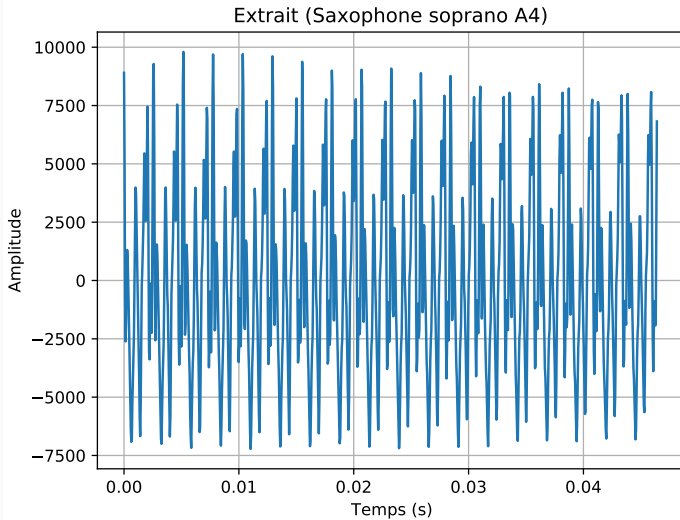
Acquisition à $F_{\text{ech.}} = 22,05 \text{ kHz}$ donc $dt \simeq 0,0454 \text{ ms}$ ($T_{\text{ech.}}$)

Pendant $T_{\text{acq.}} = N \times T_{\text{ech.}} \simeq 46,39 \text{ ms}$ ($N = 1024$ points)

```
plt.plot(T, signal)
```



Exemple de signal



Effectuer une analyse de Fourier de l'extrait est simple :

```
from numpy.fft import rfft
```



```
spectre = rfft(signal)
```

Résolution fréquentielle : $\frac{1}{T_{\text{acq}}}$

spectre[i] correspond à la fréquence $f_i = i \times \frac{1}{T_{\text{acq}}}$

N/2 valeurs, de 0 Hz à $\frac{1}{(2T_{\text{ech}})} = \frac{N}{2} \times \frac{1}{T_{\text{acq}}} = \frac{F_{\text{ech}}}{2}$

```
freqs = np.array([i/T_acq for i in range(N)])
```



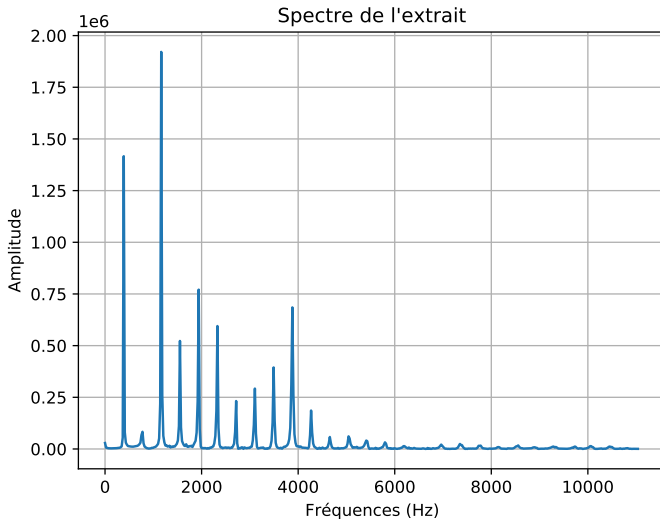
Tracé du spectre

Pour tracer l'amplitude du spectre :

```
from numpy.fft import rfft  
  
spectre = rfft(signal)  
  
freqs = np.array([i/T_acq for i in range(N)])  
  
plt.plot(freqs, np.abs(spectre))
```



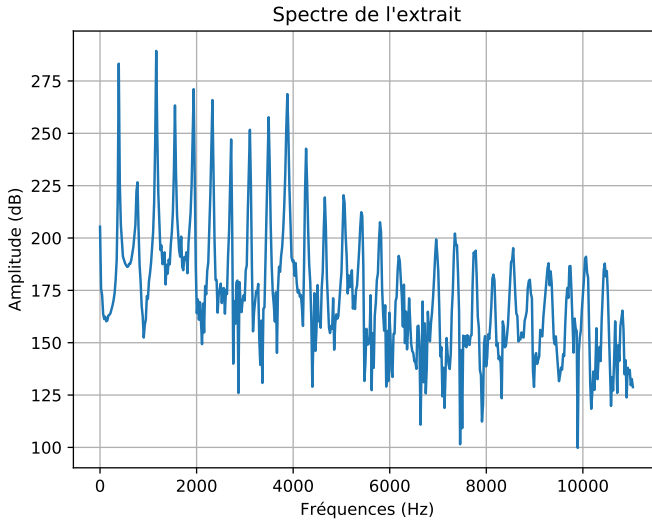
Analyse spectrale



Pour une échelle en décibels, juste un changement :

```
plt.plot(freqs, 20.0*np.log10(np.abs(spectre)))
```





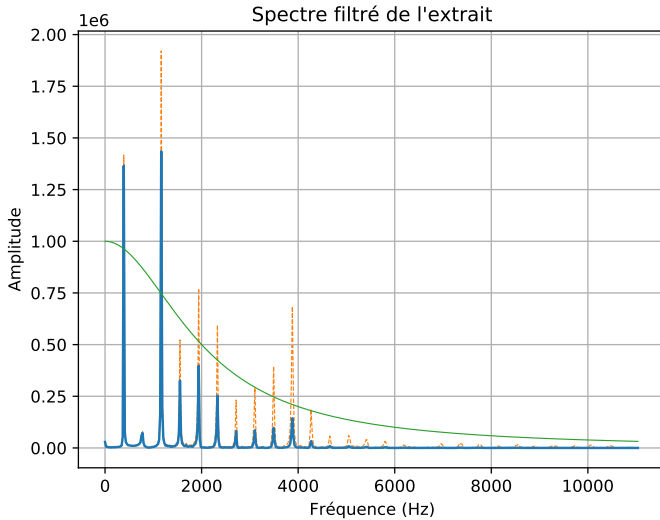
Filtrage passe-bas du second ordre

$$H(f) = \frac{1}{\left(1 + j\frac{f}{f_0}\right)^2}$$

```
def H(f):  
    fc = 2000.0 # Hz  
    return 1 / (1+1j*f/fc)**2  
  
spectre_filtre = spectre * H(freqs)  
  
plt.plot(freqs, np.abs(spectre_filtre))
```



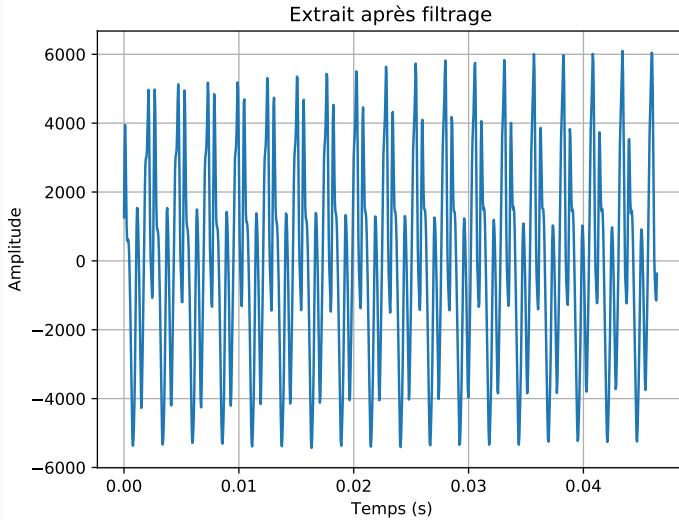
Spectre filtré



`numpy.fft.irfft` fait la transformation inverse :

```
from numpy.fft import irfft  
  
signal_filtre = irfft(spectre_filtre)  
  
plt.plot(T, signal_filtre)
```





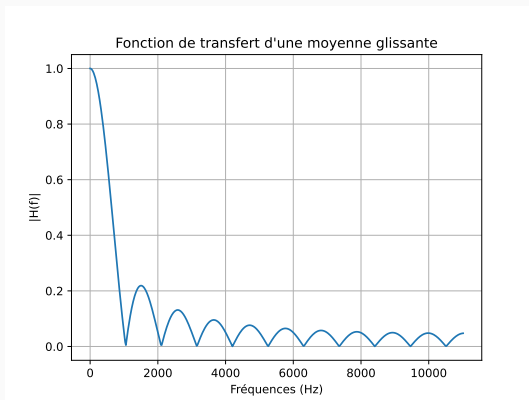
Méthode de filtrage numérique

$$s_i = \frac{1}{2k+1} \sum_{j=i-k}^{j+k} e_i$$

La définition aux bords peut être délicate

Moyenne glissante (SII)

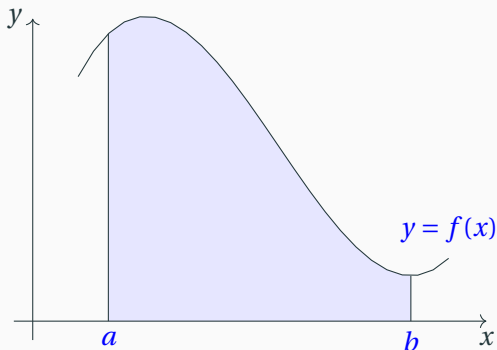
Il s'agit d'une sorte de filtre passe-bas :



Première annulation pour $f = \frac{1}{(2k+1)t_{\text{ech.}}}$

On souhaite déterminer $I_{a,b} = \int_a^b f(u) \, du$,

soit l'aire « sous la courbe »

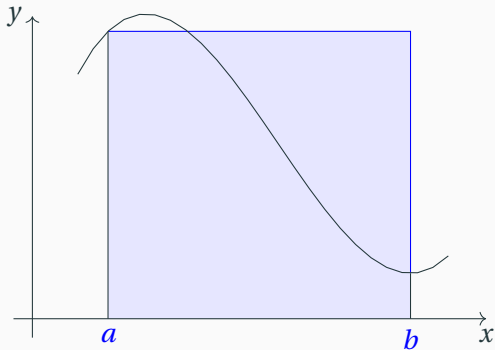


On s'efforce d'approcher la surface « sous la courbe » par une forme géométrique simple dont on sait calculer la surface (rectangle, trapèze, etc.)

Dans la suite, on notera $J_{a,b}$ les estimations de $I_{a,b} = \int_a^b f(u) \, du$.

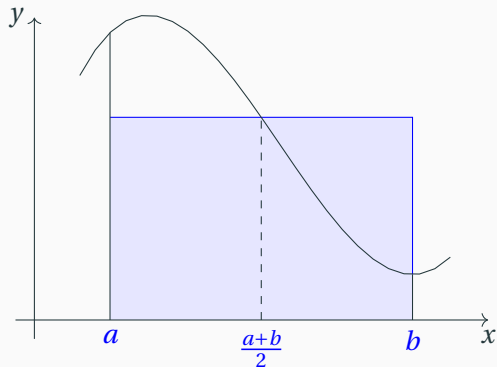
Méthode du rectangle gauche

$$J_{a,b} = f(a) \times (b - a)$$



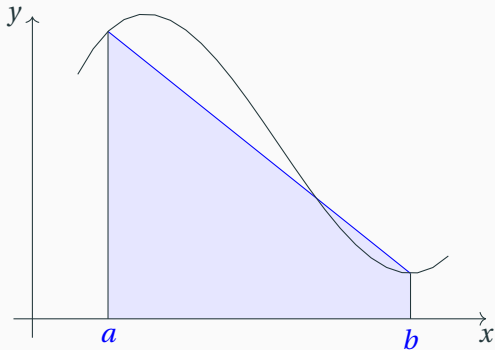
Méthode du point milieu

$$J_{a,b} = f\left(\frac{a+b}{2}\right) \times (b-a)$$



Méthode du trapèze

$$J_{a,b} = \frac{f(a) + f(b)}{2} \times (b - a)$$



Cela ne donne pas une bonne approximation en général

On utilise alors des méthodes *composites*

On divise l'intervalle $[a, b]$ en n intervalles :

$$a = u_0 < u_1 < u_2 < \dots < u_{n-1} < u_n = b$$

L'intégrale recherchée est une somme d'intégrales sur ces sous-intervalles

$$\int_a^b f(\xi) \, d\xi = \int_{u_0}^{u_1} f(\xi) \, d\xi + \int_{u_1}^{u_2} f(\xi) \, d\xi + \dots + \int_{u_{n-1}}^{u_n} f(\xi) \, d\xi$$

On approche donc l'intégrale en estimant chacun de ces termes avec les méthodes précédentes.

On choisit généralement des u_i régulièrement espacés

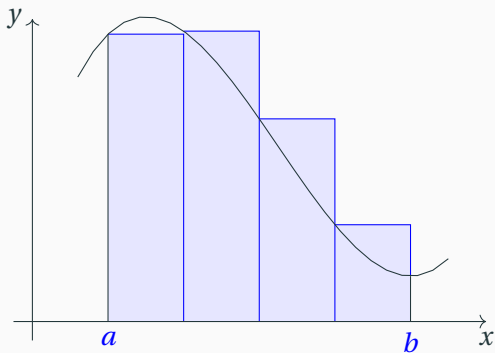
$$u_i = a + \frac{b-a}{n} \times i$$

On a bien, ainsi, n intervalles vérifiant

$$a = u_0 < u_1 < u_2 < \dots < u_{n-1} < u_n = b$$

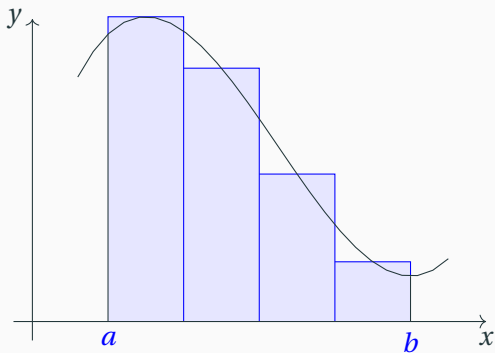
Méthode des rectangles gauches

$$J_{[a,b],n}(f) = \sum_{i=0}^{n-1} \frac{b-a}{n} f\left(a + i \times \frac{b-a}{n}\right)$$



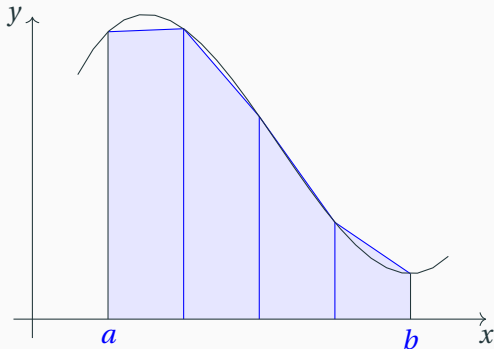
Méthode des points milieux

$$J_{[a,b],n}(f) = \sum_{i=0}^{n-1} \frac{b-a}{n} f\left(a + \left(i + \frac{1}{2}\right) \times \frac{b-a}{n}\right)$$



Méthode des trapèzes

$$J_{[a,b],n}(f) = \sum_{i=0}^{n-1} \frac{b-a}{2n} \times \left[f\left(a + i \times \frac{b-a}{n}\right) + f\left(a + (i+1) \times \frac{b-a}{n}\right) \right]$$



Intégrale d'une fonction

$$J_{[a,b],n}(f) = \frac{b-a}{n} \times \left[\frac{f(a)}{2} + \frac{f(b)}{2} + \sum_{i=1}^{n-1} f\left(a + i \times \frac{b-a}{n}\right) \right]$$

```
def trapezes(f, a, b, N):
```



```
    I = f(a)/2 + f(b)/2
```

```
    d = (b-a)/N
```

```
    for i in range(1, N):
```

```
        I = I + f(a+i*d)
```

```
    return I*d
```

Intégrale d'un signal

Si un signal se trouve dans un tableau signal

```
def integrale(signal, dt):  
    I = 0  
    for i in range(len(signal)-1):  
        I = I + (signal[i]+signal[i+1])/2 # trapèzes  
    return I*dt
```



Primitive d'un signal

Si un signal se trouve dans un tableau signal

```
def primitive(signal, dt, c0):  
    Pr = [c0]  
    for i in range(len(signal)-1):  
        delta_y = (signal[i]+signal[i+1])/2 * dt  
        Pr.append(Pr[-1] + delta_y)  
    return Pr
```



Si un signal se trouve dans un tableau signal

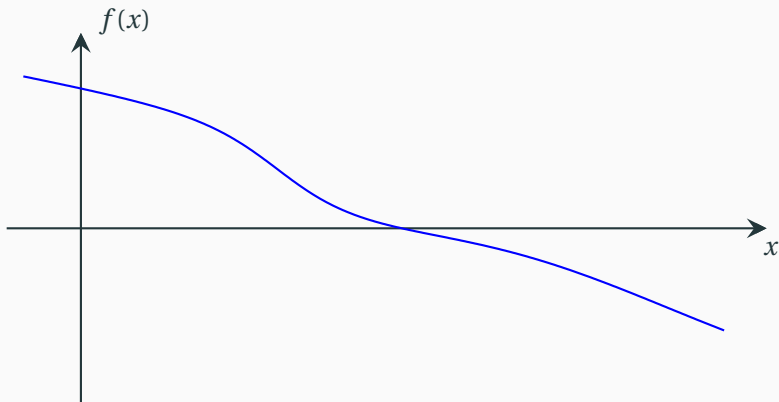
```
def derivee(signal, dt):  
    Der = []  
    for i in range(len(signal)-1):  
        Der.append((signal[i+1]-signal[i]) / dt)  
    return Der
```



Attention, un point de moins !

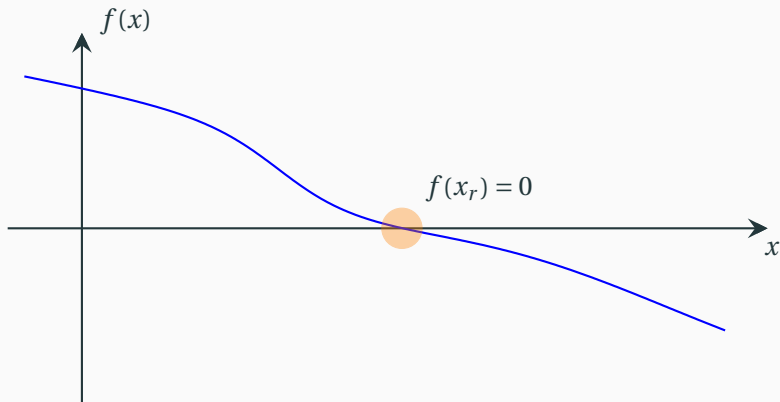
Objectifs

On considère une fonction f réelle d'une variable réelle



Objectifs

On considère une fonction f réelle d'une variable réelle



On cherche une approximation $\hat{x}_r$ d'un de ses « zéros » x_r

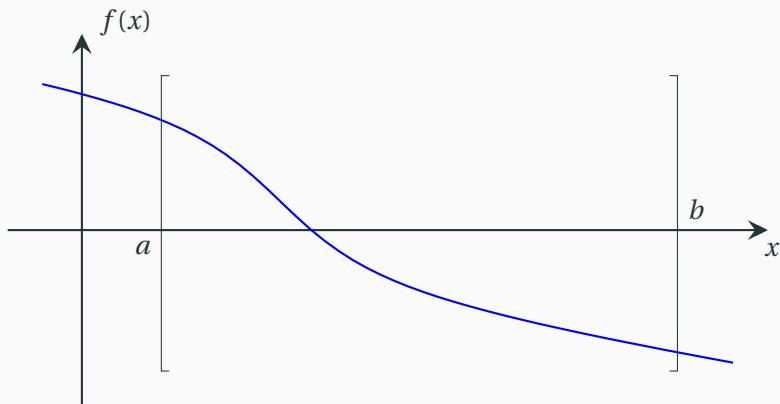
On suppose :

- on connaît a et b tels que $f(a) \times f(b) \leq 0$
- f est continue sur $[a, b]$

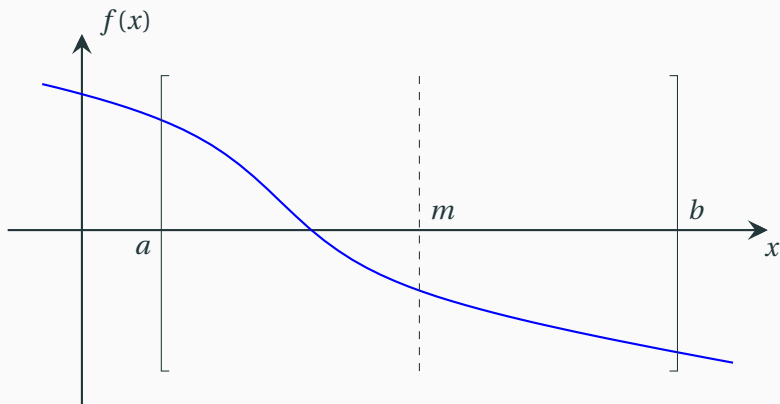
D'après le T.V.I., il y a au moins un zéro dans $[a, b]$

On va essayer d'affiner l'encadrement d'un zéro

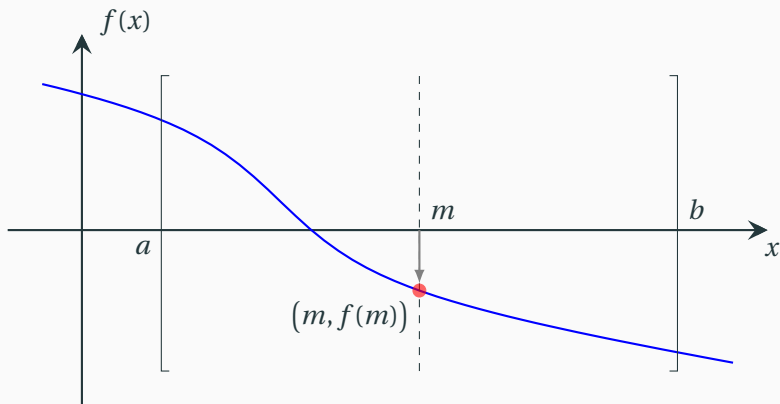
Recherche dichotomique



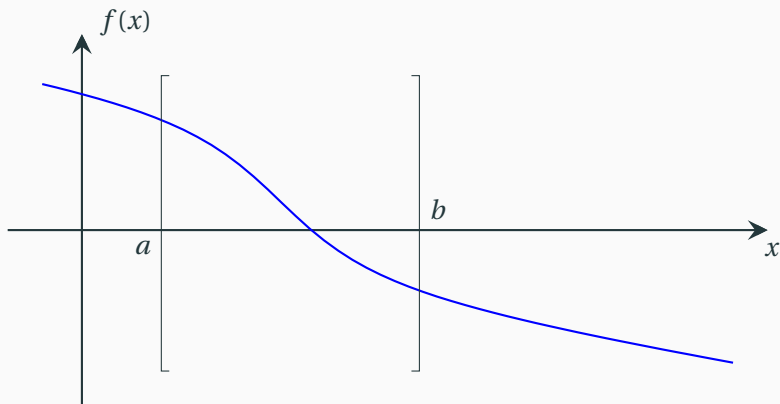
Recherche dichotomique



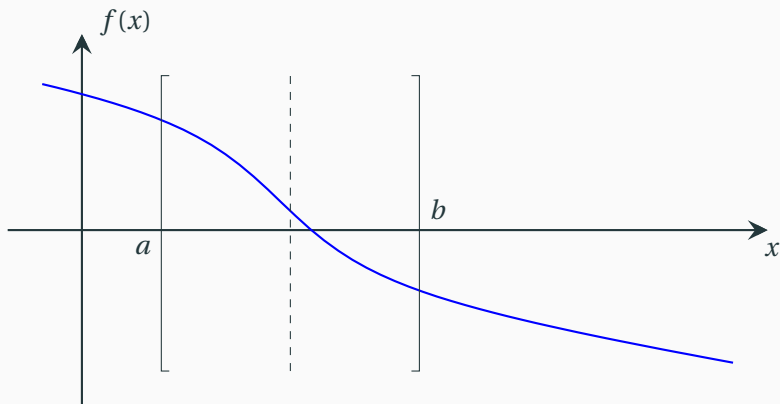
Recherche dichotomique



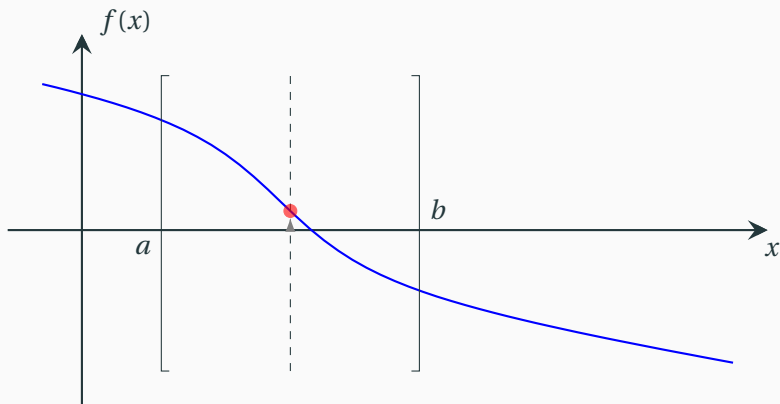
Recherche dichotomique



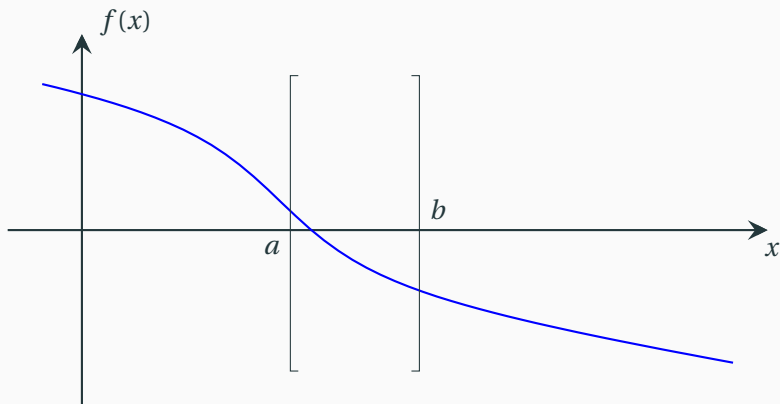
Recherche dichotomique



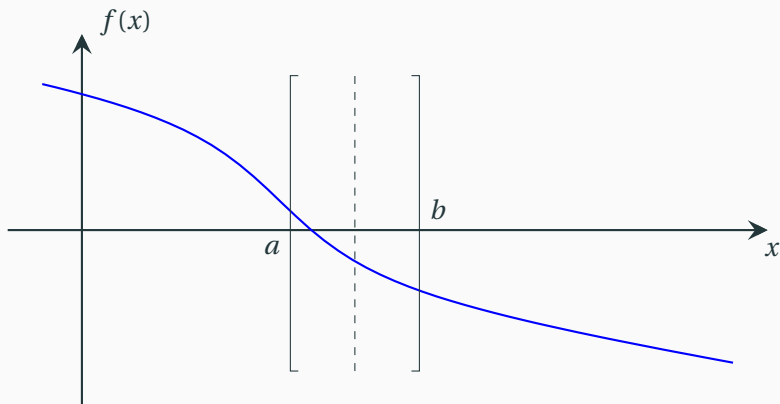
Recherche dichotomique



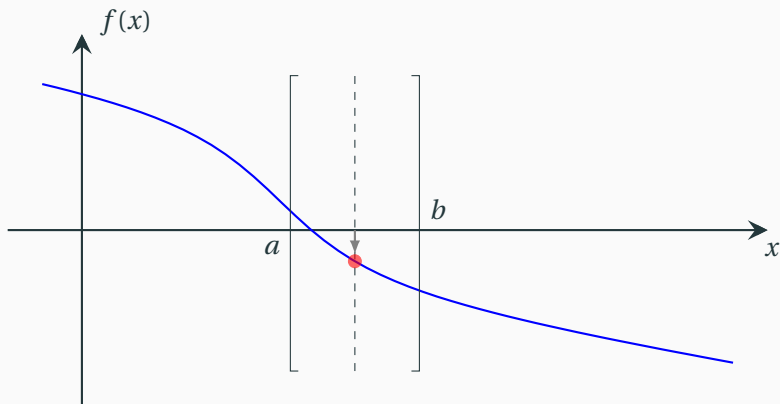
Recherche dichotomique



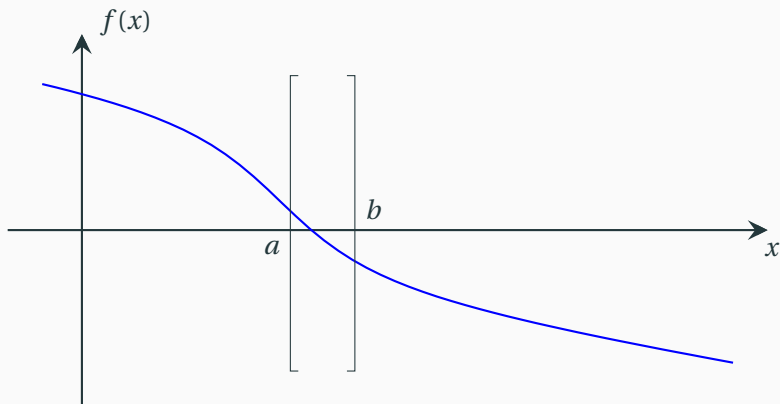
Recherche dichotomique



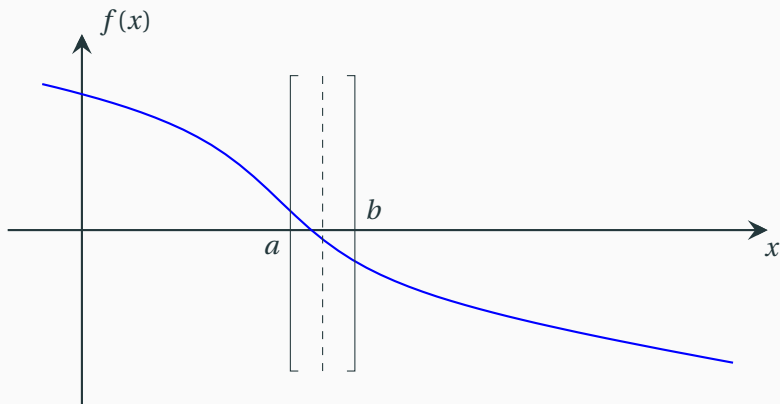
Recherche dichotomique



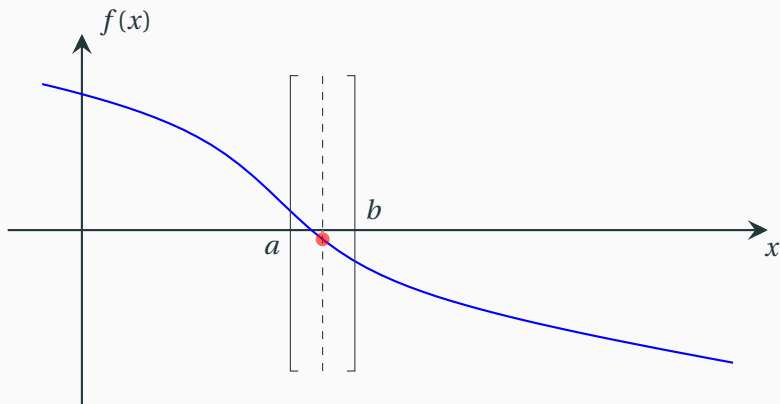
Recherche dichotomique



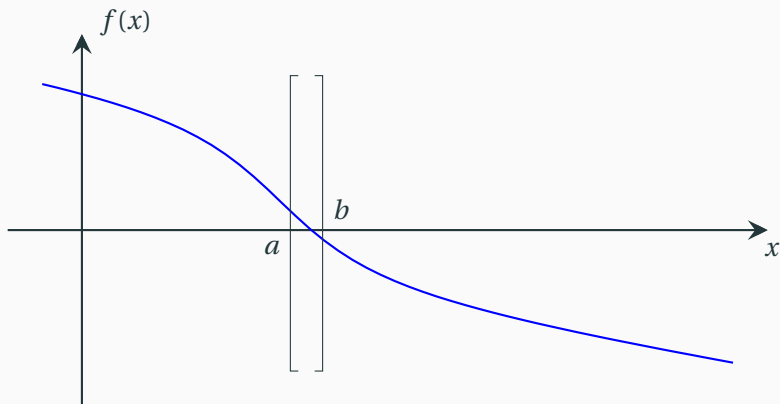
Recherche dichotomique



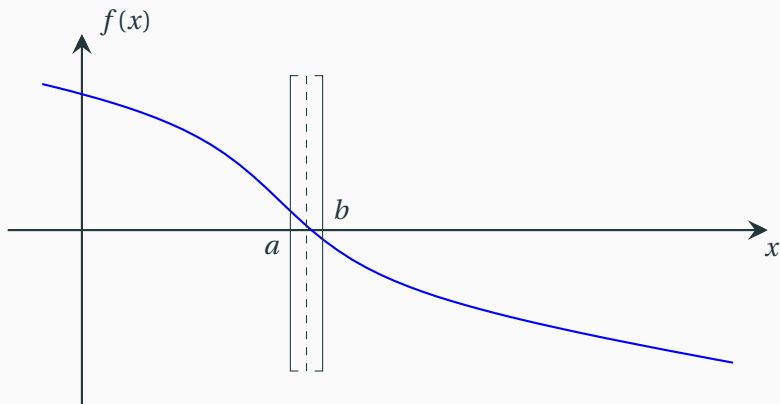
Recherche dichotomique



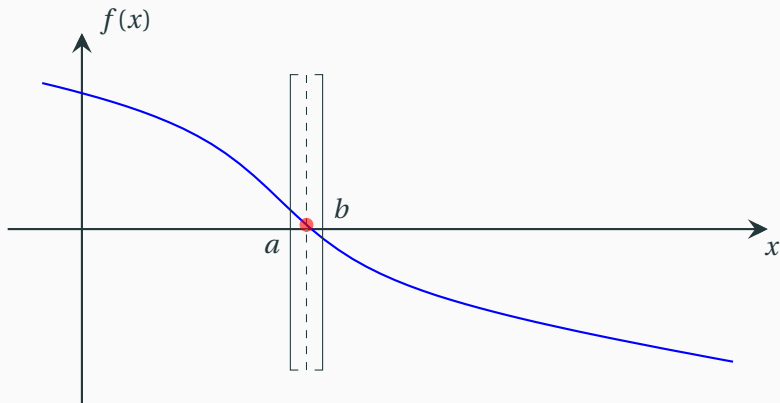
Recherche dichotomique



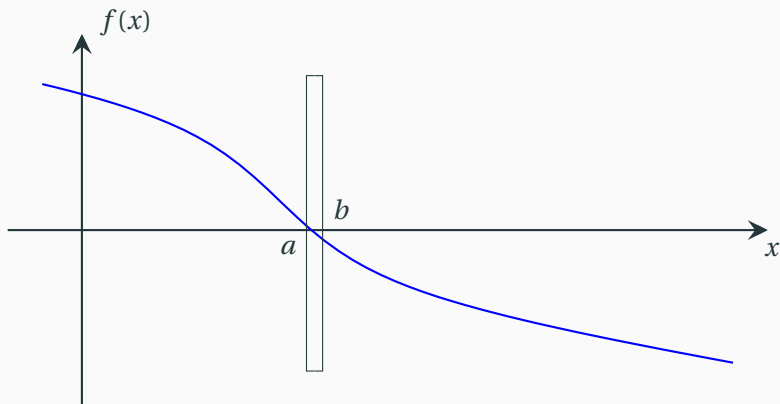
Recherche dichotomique



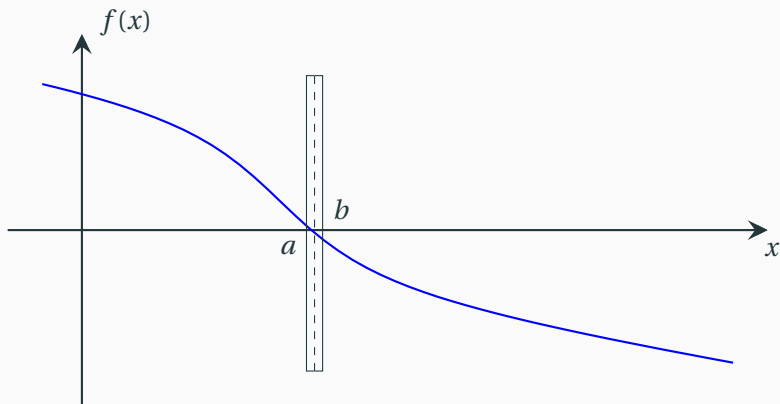
Recherche dichotomique



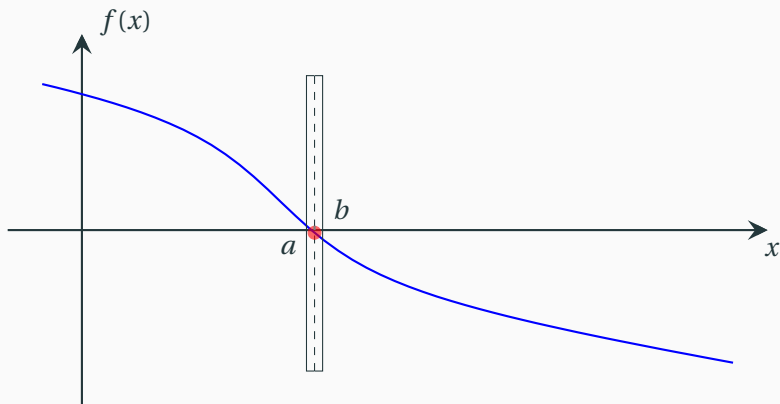
Recherche dichotomique



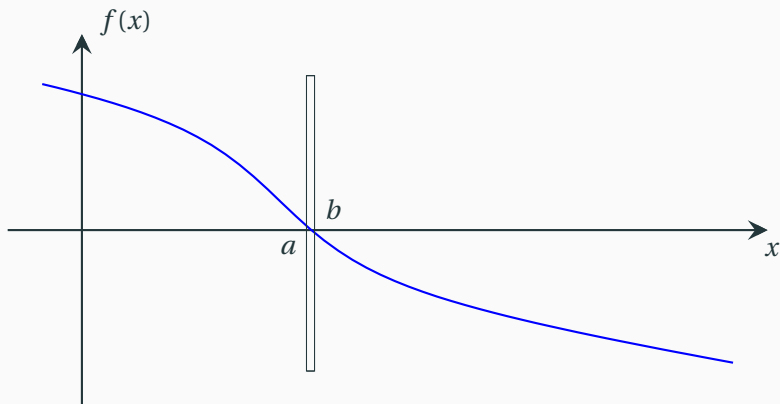
Recherche dichotomique



Recherche dichotomique



Recherche dichotomique



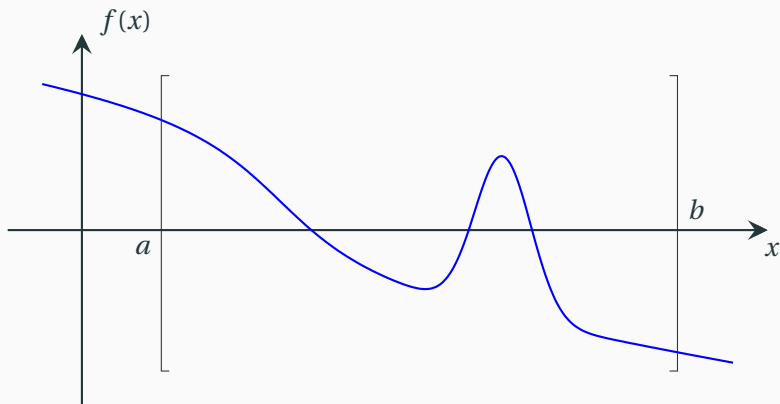
On conserve une moitié d'intervalle contenant à coup sûr un zéro

- $[a, m]$ si $f(a) \times f(m) \leq 0$
- $[m, b]$ si $f(a) \times f(m) > 0$ (donc nécessairement $f(m) \times f(b) \leq 0$)

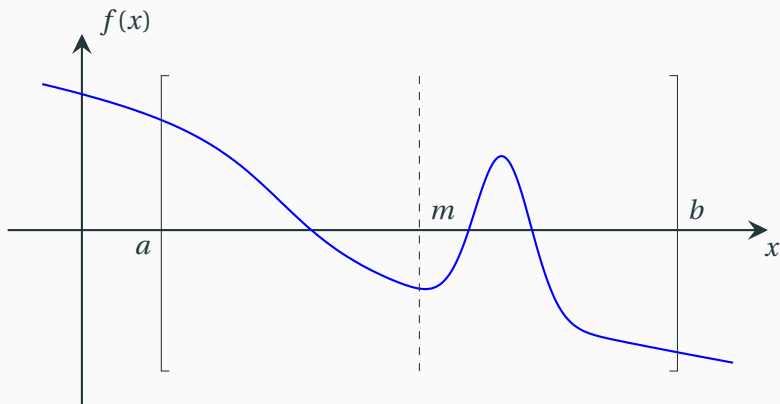
$f(a) \times f(b) \leq 0$ est un *invariant de boucle*

Il peut y avoir des zéros de part et d'autre de m !

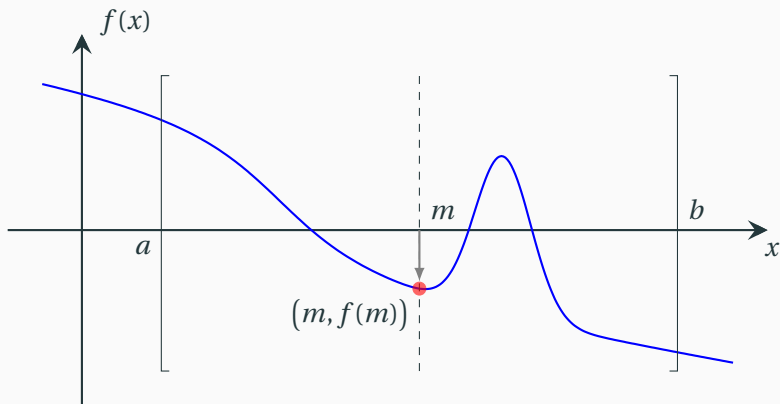
Recherche dichotomique



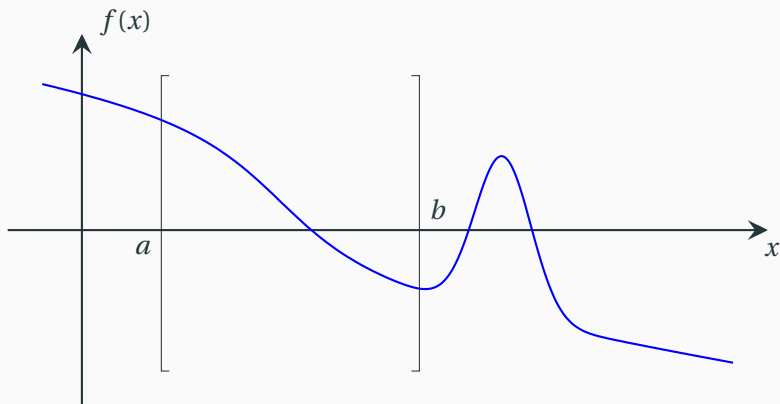
Recherche dichotomique



Recherche dichotomique



Recherche dichotomique



Si l'on veut une précision de ϵ , on s'arrête lorsque $|b - a| \leq 2\epsilon$

On est certain d'obtenir une approximation d'un zéro à ϵ près

Après n itérations, la largeur de l'encadrement est $\frac{|b-a|}{2^n}$

Il faut donc $n = \left\lceil \log_2 \left(\frac{b-a}{\epsilon} \right) \right\rceil - 1$ itérations

Recherche dichotomique

```
def RechercheDichotomique(f, a, b, eps) :  
    if f(a)*f(b) > 0:  
        raise ValueError("Mauvais encadrement")  
  
    while abs(b-a) > 2*eps:  
        m = (a+b)/2  
        if f(a)*f(m) <= 0:  
            b = m  
        else:  
            a = m  
  
    return (a+b)/2
```



Plutôt qu'un test pour vérifier le changement de signe, on peut utiliser une assertion

```
...  
assert( f(a)*f(b) ) <= 0  
...
```



Possiblement ignoré à l'exécution (mode *release*)

Un exemple concret

Dosage de CH_3COOH par OH^-



et



$$\begin{aligned} x^3 + (c_2 v + K_a (V_0 + v) c_0) x^2 - K_a K_e (V_0 + v)^3 c_0^3 \\ + (K_a (V_0 + v) c_0 c_2 v - K_e (V_0 + v)^2 c_0^2 - K_a (V_0 + v) c_0 c_1 V_0) x = 0 \end{aligned}$$

où $x = [\text{H}_3\text{O}^+] = 10^{-\text{pH}}$

Un exemple concret



```
c0 = 1.0 # mol/L
c1 = 0.05 # concentration acide, mol/L
c2 = 1.0 # concentration soude, mol/L
V0 = 0.2 # L

v = 0.01 # soude versée, L

Ka = 10**(-4.8)
Ke = 10**(-14)

def f(pH):
    x = 10**(-pH)
    return (x**3 + (c2 * v + Ka * (V0 + v) * c0) * x**2.0
            - Ka * Ke * (V0 + v)**3.0 * c0**3.0
            + (Ka * (V0 + v) * c0 * c2 * v - Ke * (V0 + v)**2.0 * c0**2.0
            - Ka * (V0 + v) * c0 * c1 * V0) * x)
```

Un exemple concret

```
In []: import scipy.optimize as opt
```



```
In []: f(0.0)
```

```
Out[]: 1.0100033282757037
```

```
In []: f(14.0)
```

```
Out[]: -1.4677695889479051e-21
```

```
In []: opt.bisect(f, 0.0, 14.0)
```

```
Out[]: 9.416718335314954
```

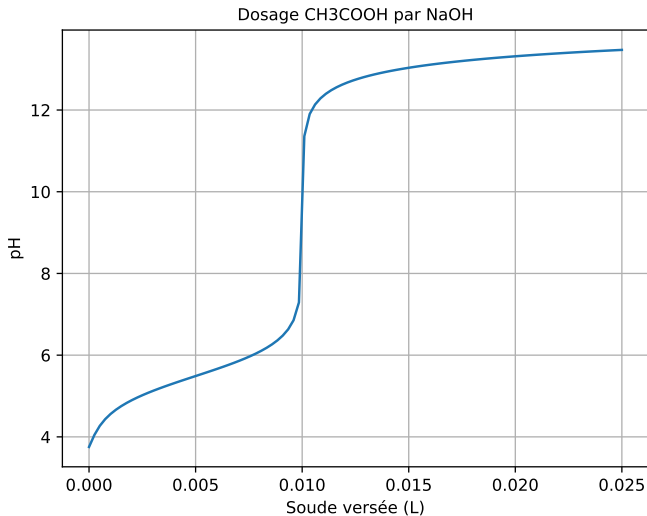
Un exemple concret

```
V = np.linspace(0.0, 0.025, 100)
PH = []
for v in V:
    PH.append(opt.bisect(f, 0.0, 14.0))

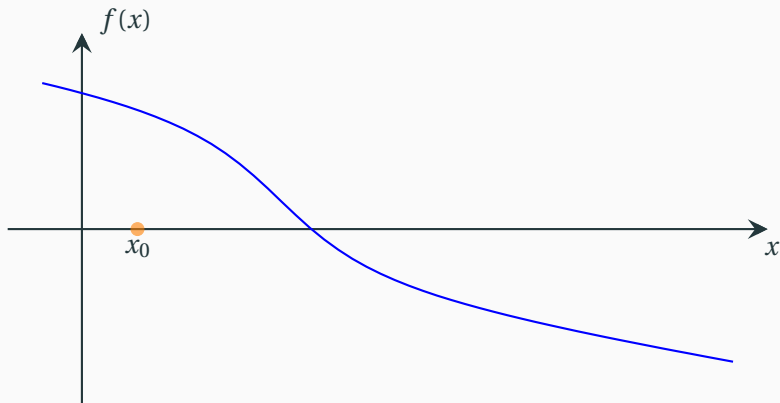
plt.plot(V, PH)
```



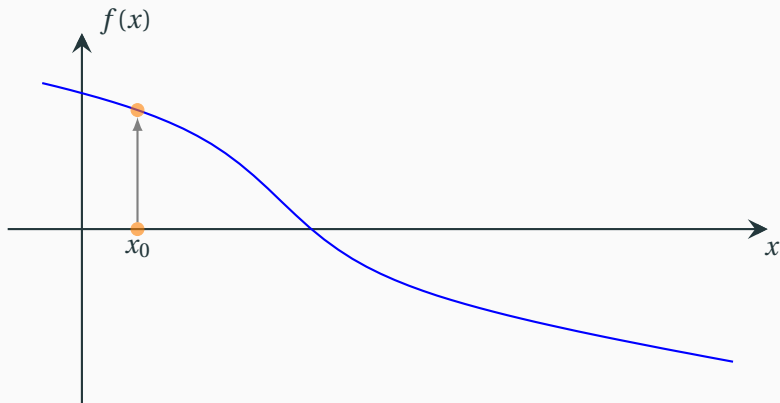
Un exemple concret



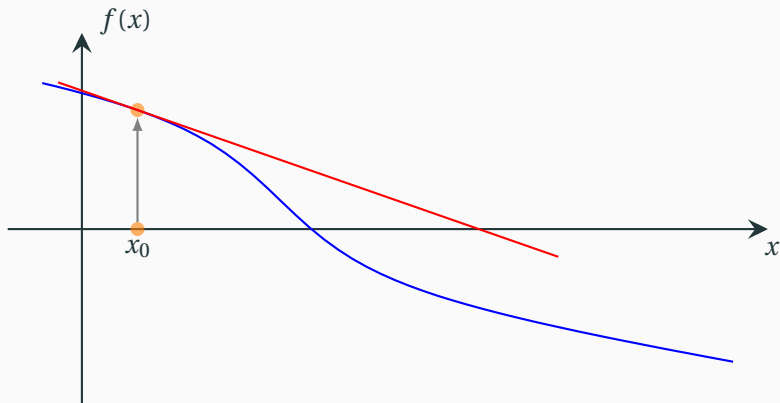
Méthode de Newton-Raphson



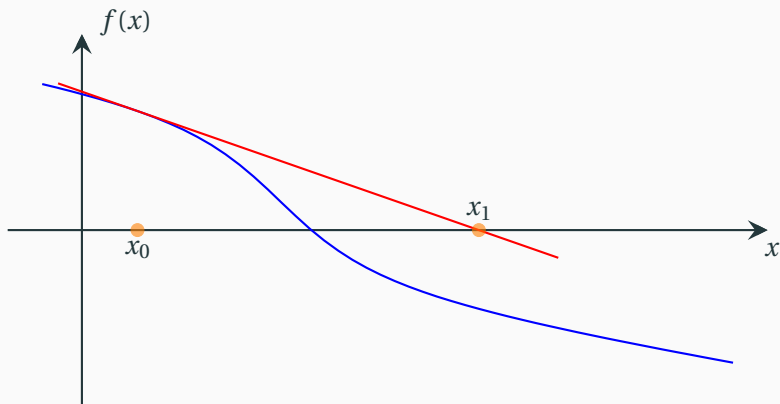
Méthode de Newton-Raphson



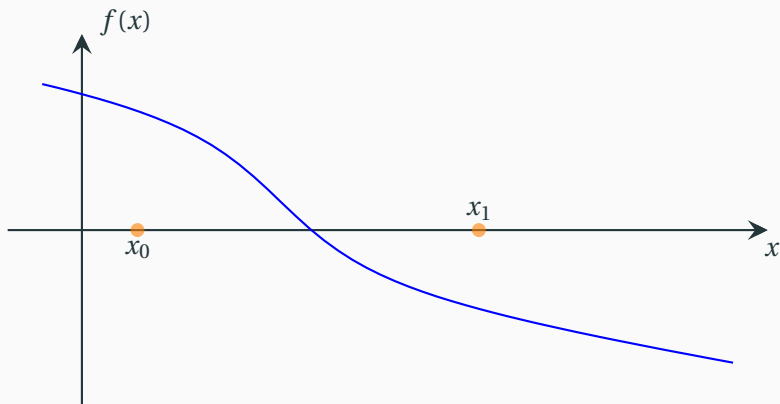
Méthode de Newton-Raphson



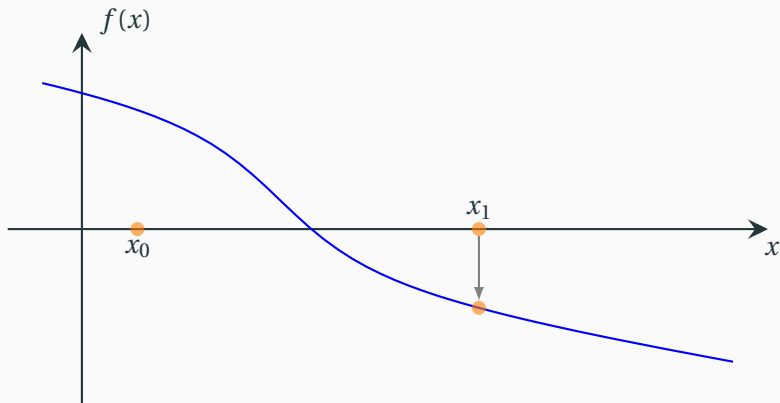
Méthode de Newton-Raphson



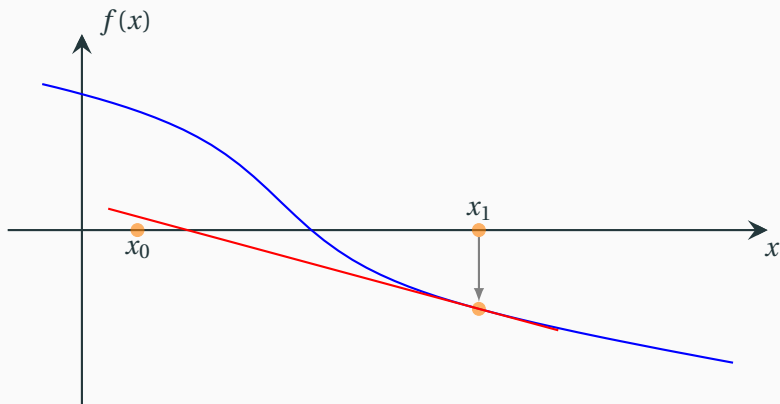
Méthode de Newton-Raphson



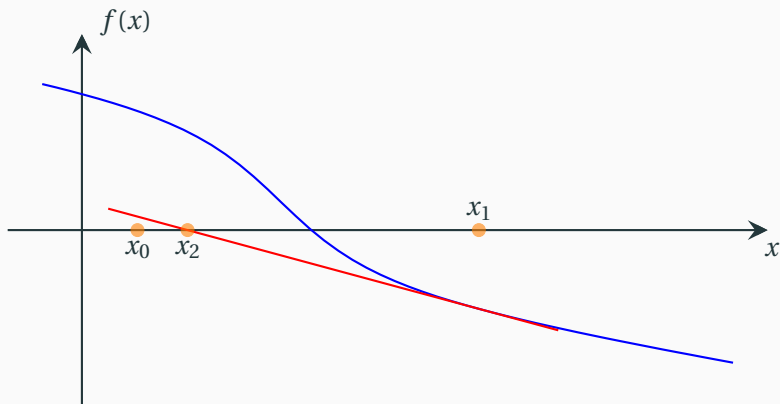
Méthode de Newton-Raphson



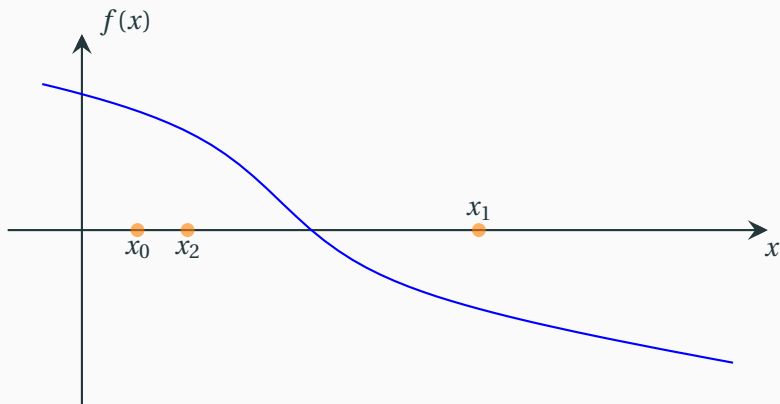
Méthode de Newton-Raphson



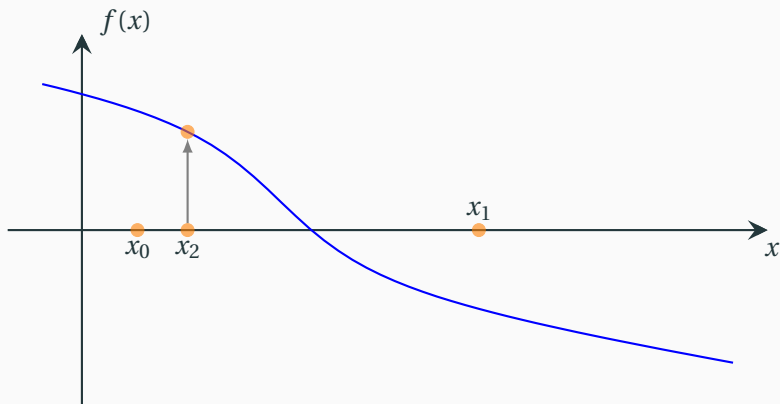
Méthode de Newton-Raphson



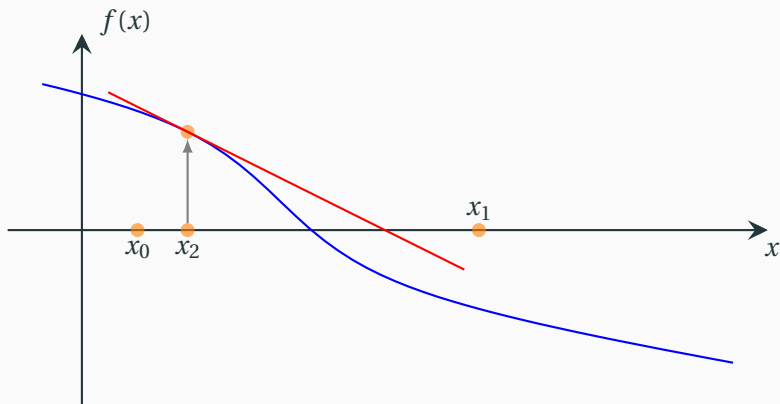
Méthode de Newton-Raphson



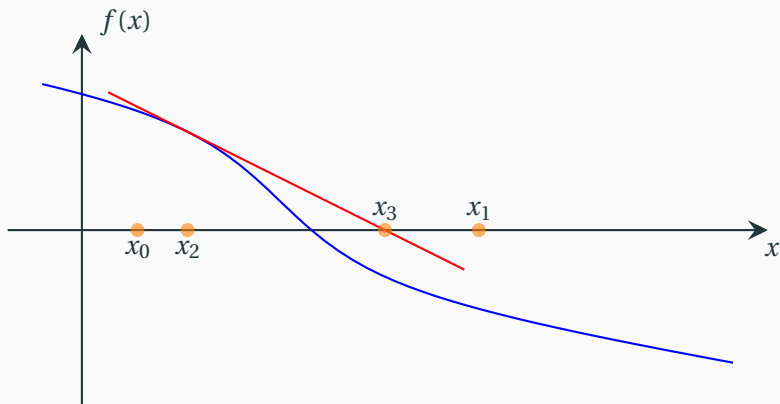
Méthode de Newton-Raphson



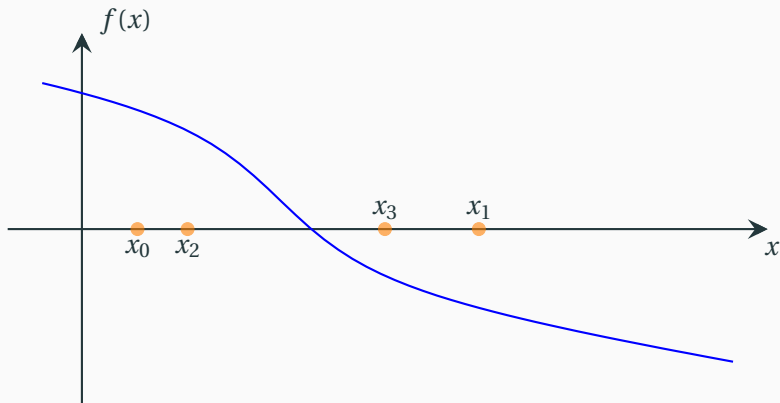
Méthode de Newton-Raphson



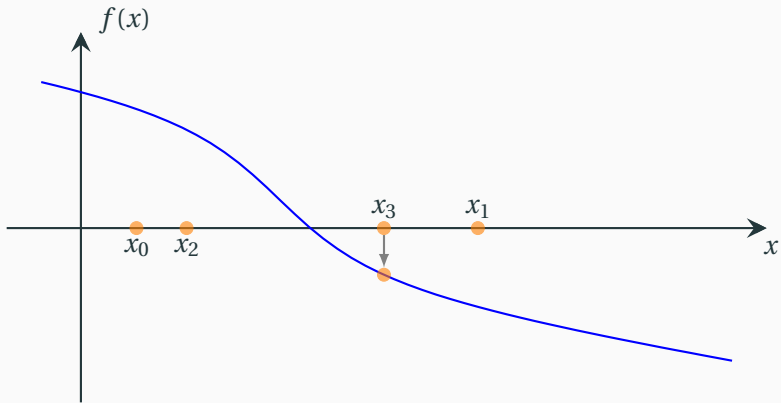
Méthode de Newton-Raphson



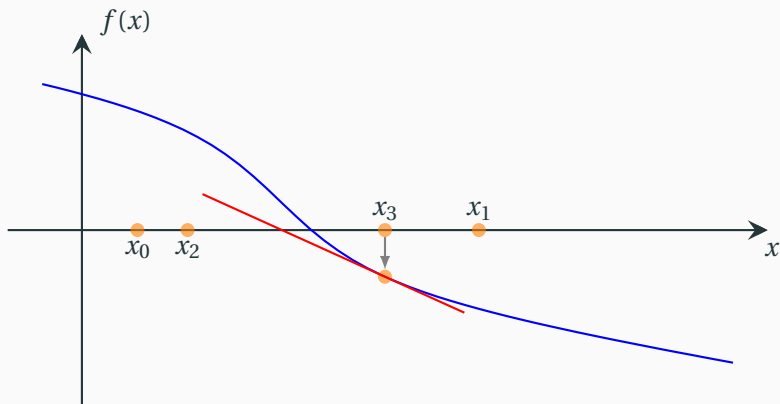
Méthode de Newton-Raphson



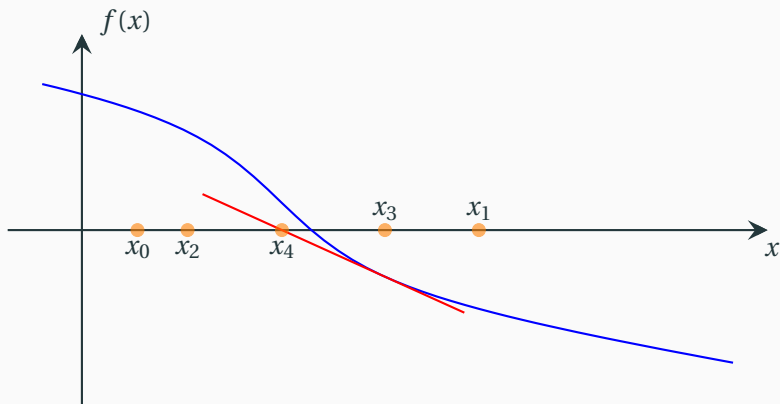
Méthode de Newton-Raphson



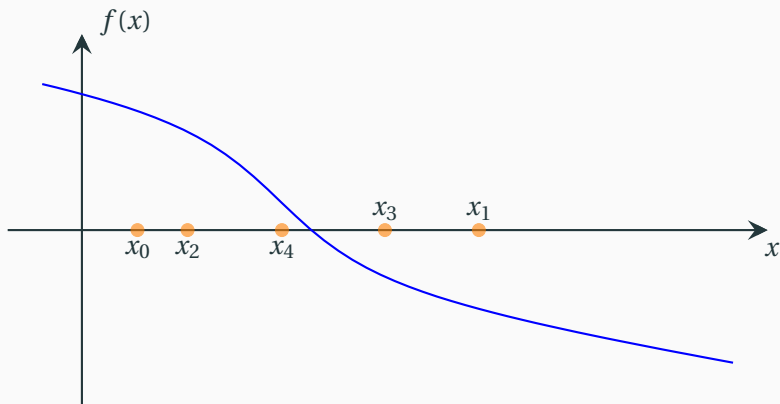
Méthode de Newton-Raphson



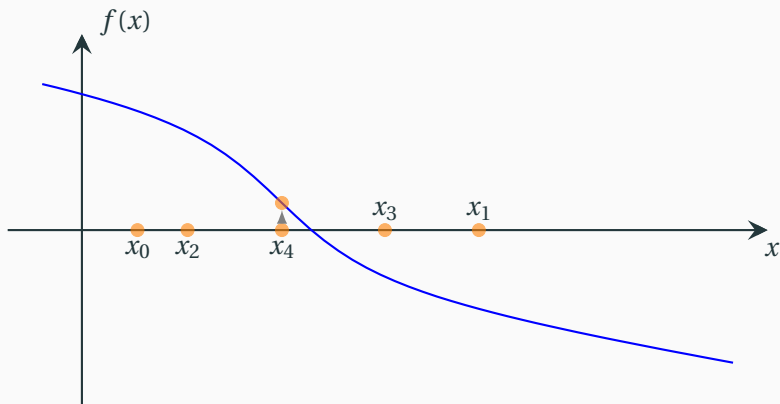
Méthode de Newton-Raphson



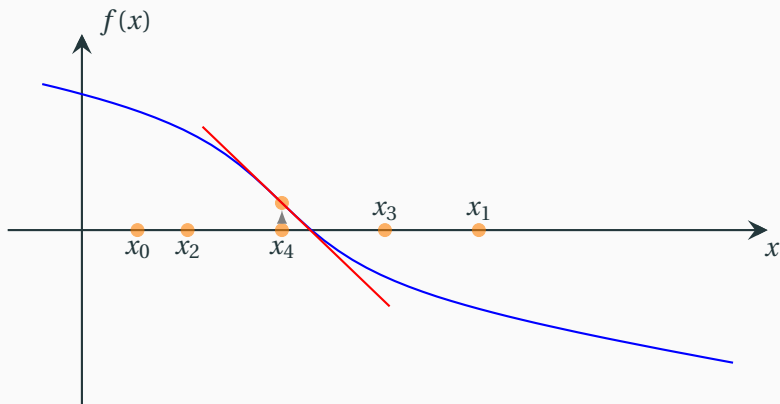
Méthode de Newton-Raphson



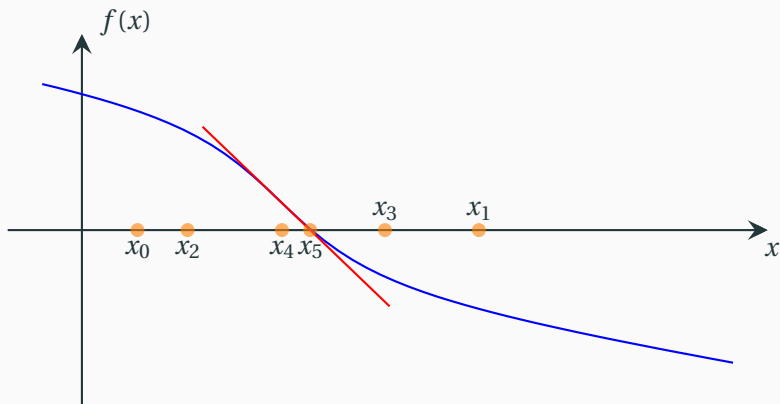
Méthode de Newton-Raphson



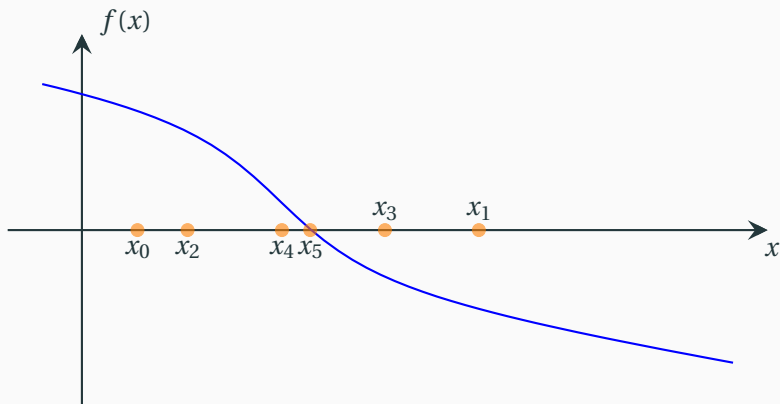
Méthode de Newton-Raphson



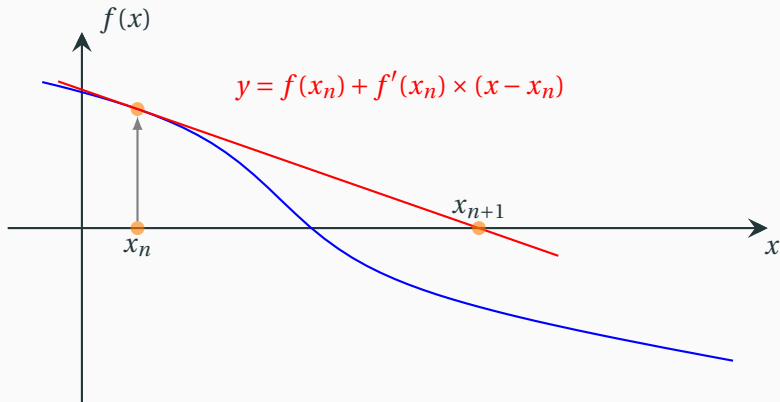
Méthode de Newton-Raphson



Méthode de Newton-Raphson



Méthode de Newton-Raphson



L'équation de la tangente en x_n est

$$y(x) = f(x_n) + f'(x_n) \times (x - x_n)$$

On détermine x_{n+1} avec la relation $y(x_{n+1}) = 0$

Cela conduit à

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$



```
def Newton(f, fprime, x, eps, maxiter) :  
    for _ in range(maxiter) :  
        # Détermination du terme suivant dans la suite  
        nx = x - f(x) / fprime(x)  
  
        # Arrêt car la suite n'évolue plus  
        if abs(nx-x) < eps :  
            return nx  
  
        # Mise à jour de x  
        x = nx  
  
    # Arrêt pour nombre maximal d'itérations  
    return x
```

Solution de $x^2 - 2 = 0$ au voisinage de $x_0 = 1$:

```
In []: from scipy.optimize import newton
```



```
In []: def f(x):  
...:     return x**2.0 - 2.0
```

```
In []: def fprime(x):  
...:     return 2.0*x
```

```
In []: newton(f, 1.0, fprime)
```

```
Out[]: 1.4142135623730951
```

On peut omettre fprime (= méthode de la sécante)

Avantages et inconvénients

Avantages :

- on n'a pas besoin d'un encadrement
- il n'est pas nécessaire que la fonction change de signe
- la convergence est rapide

Inconvénients :

- la méthode de Newton-Raphson nécessite de connaître f'
- la convergence n'est pas garantie
- forte sensibilité à x_0

Déroulement de la présentation

Un tour du programme de physique et de sciences industrielles

Usage général de Numpy/Scipy/Matplotlib

Traitement des signaux

Équations différentielles

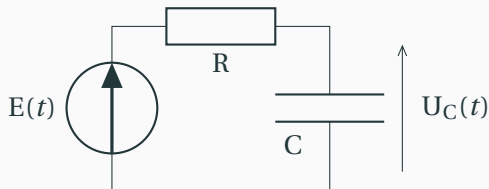
Principe

Systèmes d'équations différentielles, équations du second ordre

Pivot de Gauss

Résolution d'équations différentielles

Considérons un circuit :



On prendra $C = 1,0 \mu\text{F}$, $R = 1,0 \text{ k}\Omega$

Le temps caractéristique est donc $\tau = RC = 1,0 \text{ ms}$

On suppose que le générateur délivre :

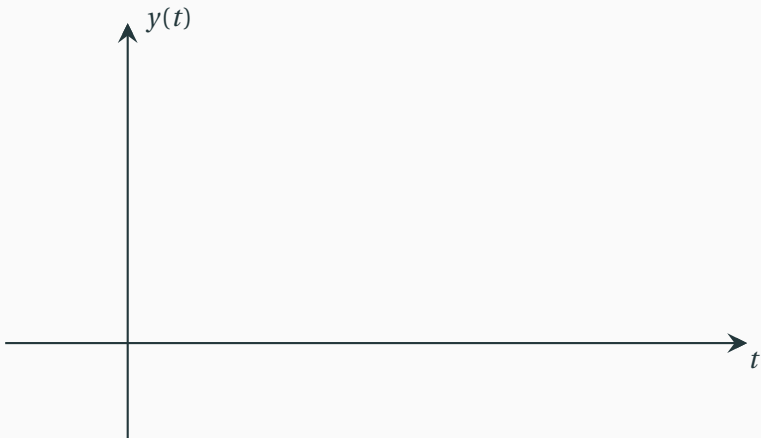
- une tension nulle si $t < 0$
- une tension $E_0 = 5 \text{ V}$ si $t \geq 0$

On cherche à résoudre $\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$

avec $y(t) = U_C(t)$ et $f(U_C(t), t) = \frac{1}{RC}(E(t) - U_C(t))$

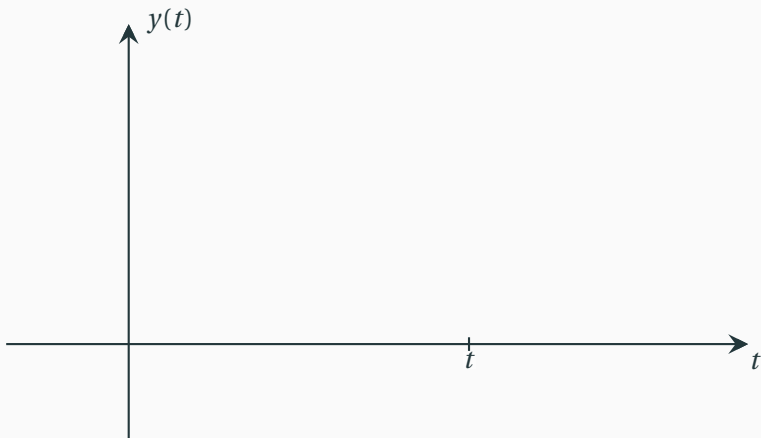
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



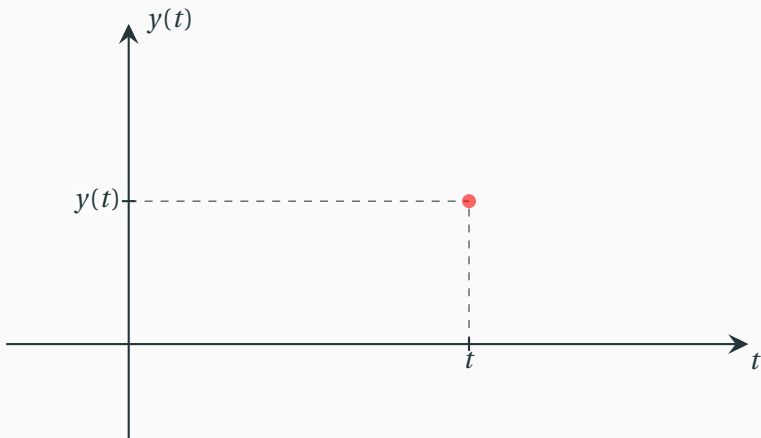
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



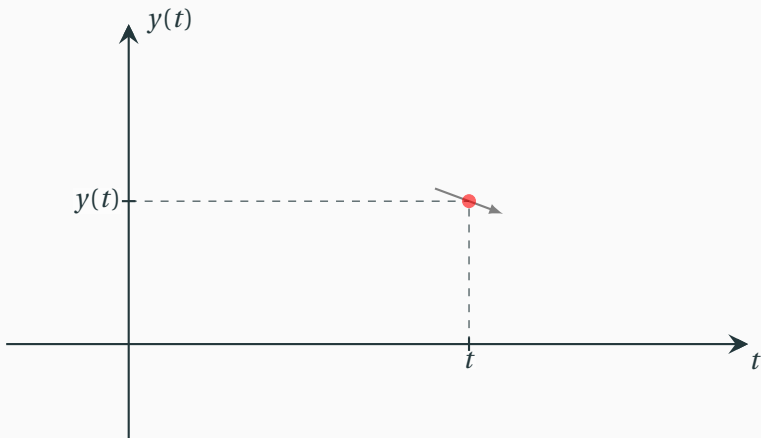
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



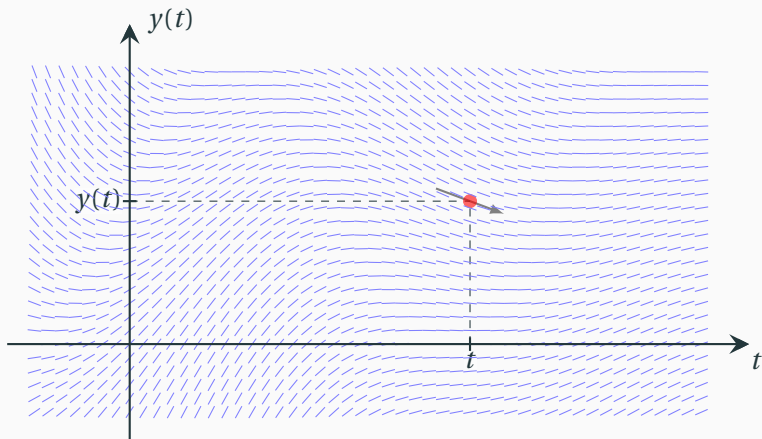
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



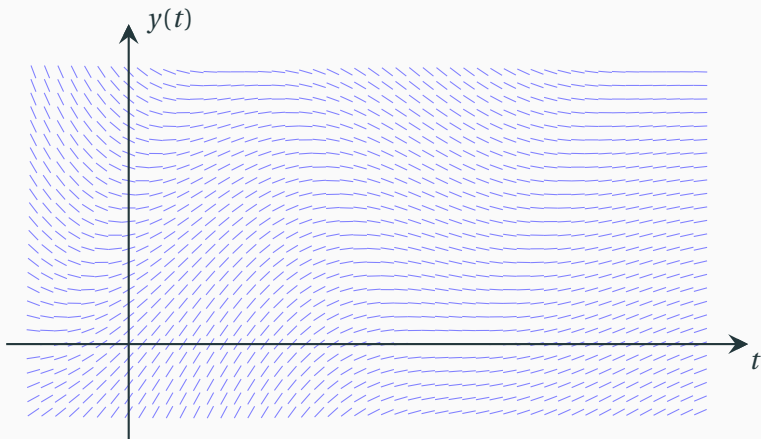
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



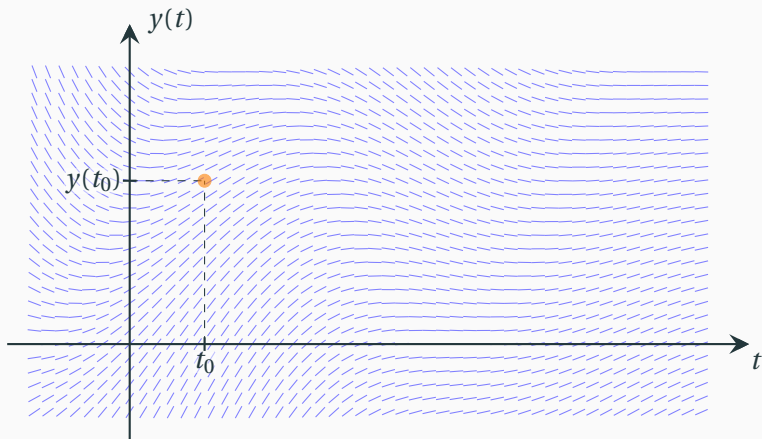
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



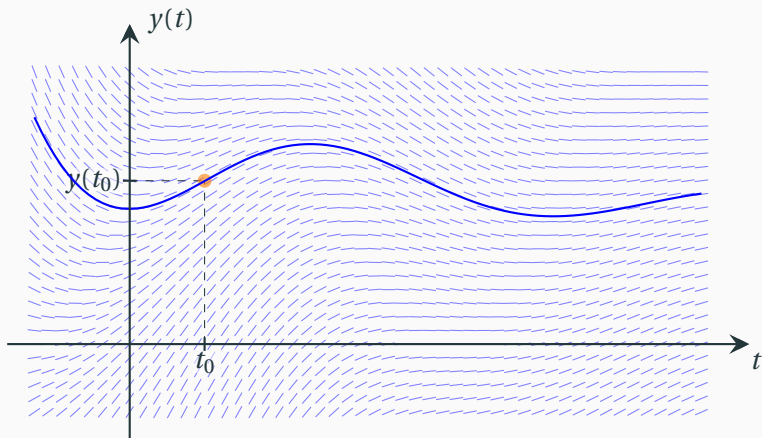
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



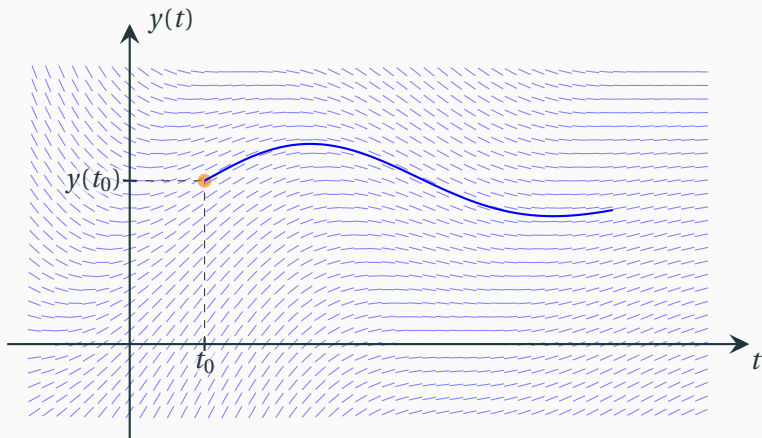
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



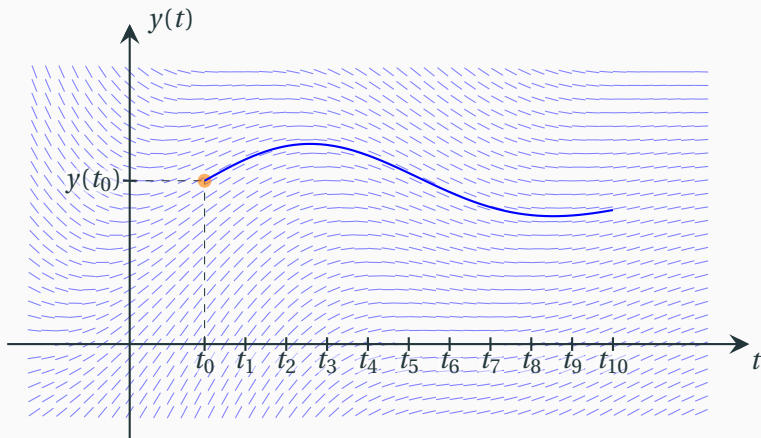
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



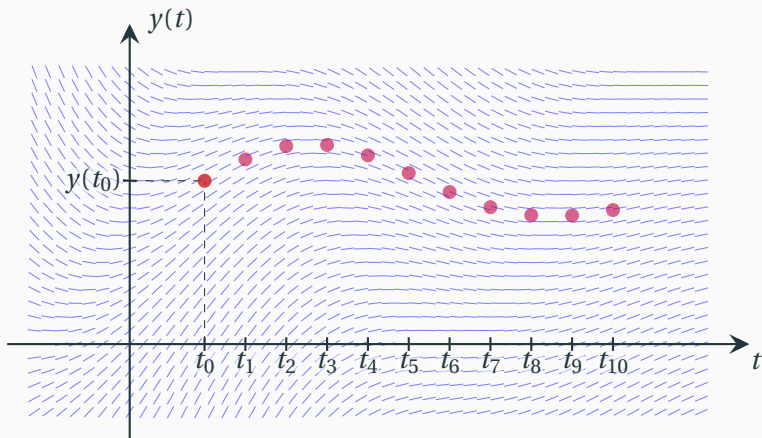
Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



Interprétation géométrique des équations différentielles

$$\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$$



Pour une équation différentielle $\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$
de solution $y(t)$ pour des conditions initiales $(t_0, y(t_0))$

Étant donnés des instants t_i , la résolution numérique
vise à déterminer des y_i aussi proches que possible de $y(t_i)$

Schéma d'Euler explicite

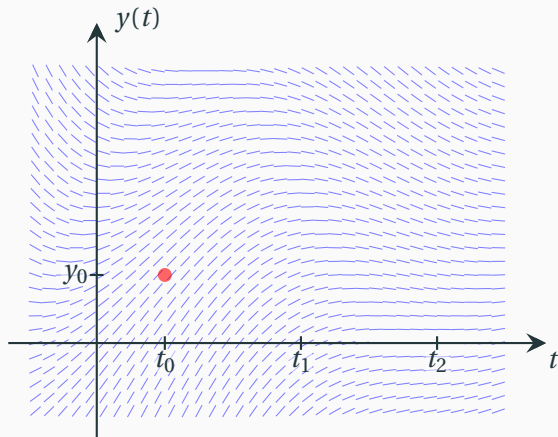


Schéma d'Euler explicite

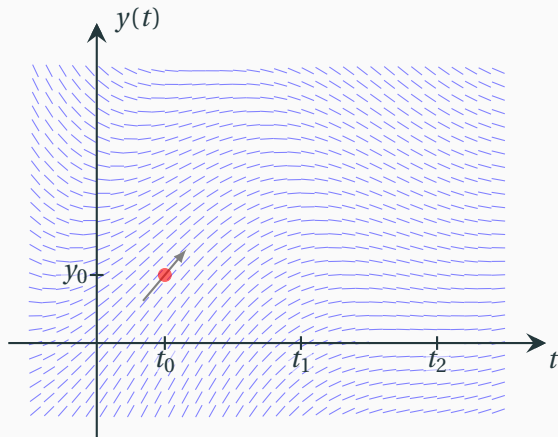


Schéma d'Euler explicite

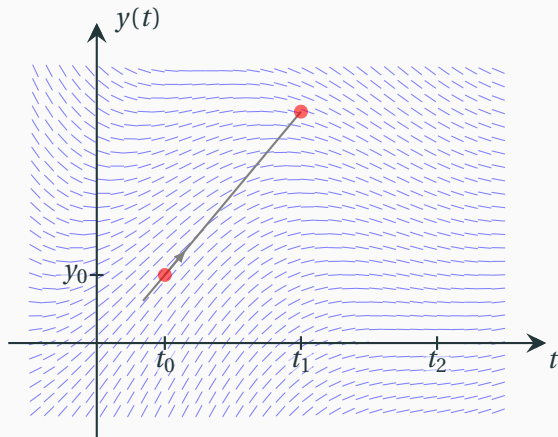


Schéma d'Euler explicite

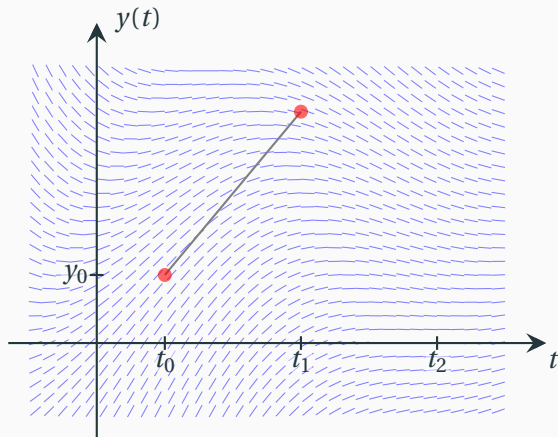


Schéma d'Euler explicite

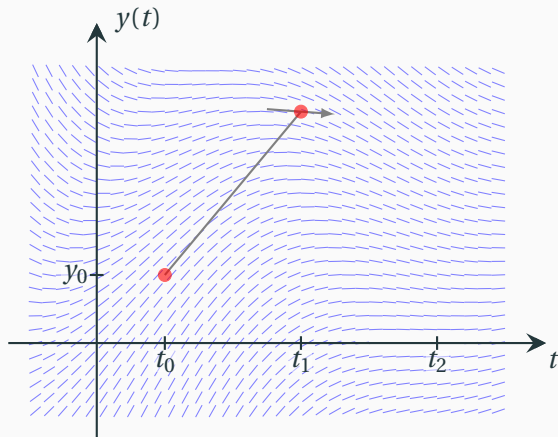


Schéma d'Euler explicite

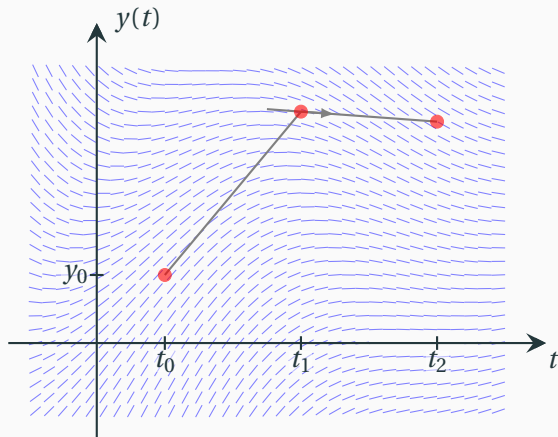
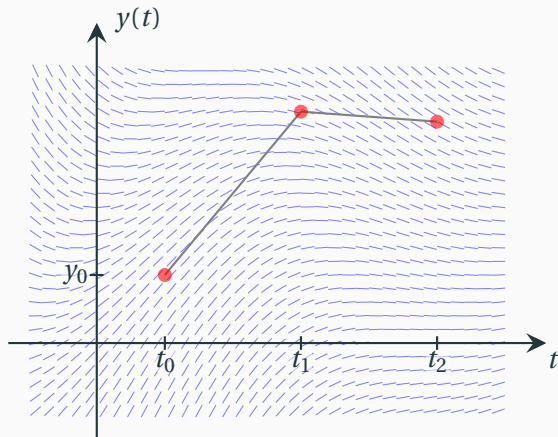


Schéma d'Euler explicite



On détermine y_i à partir de y_{i-1} :

$$y_i = y_{i-1} + f(y_{i-1}, t_{i-1}) \times (t_i - t_{i-1})$$

$dt = t_i - t_{i-1}$ est appelé *pas d'intégration*

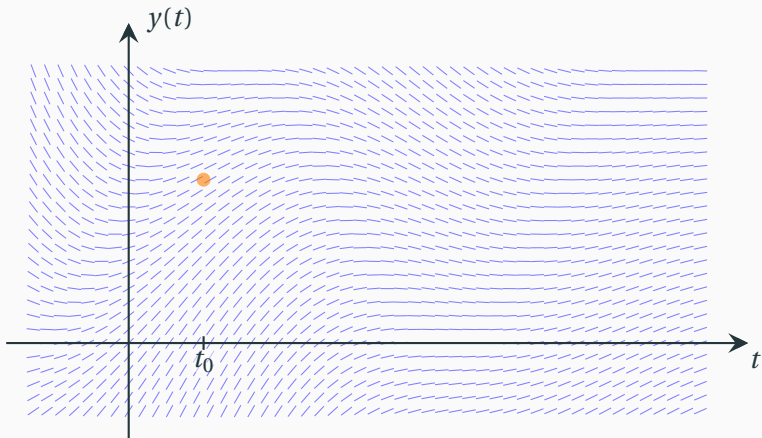
Ainsi, à partir de y_0 , on obtient tous les y_i !

Schéma d'Euler explicite

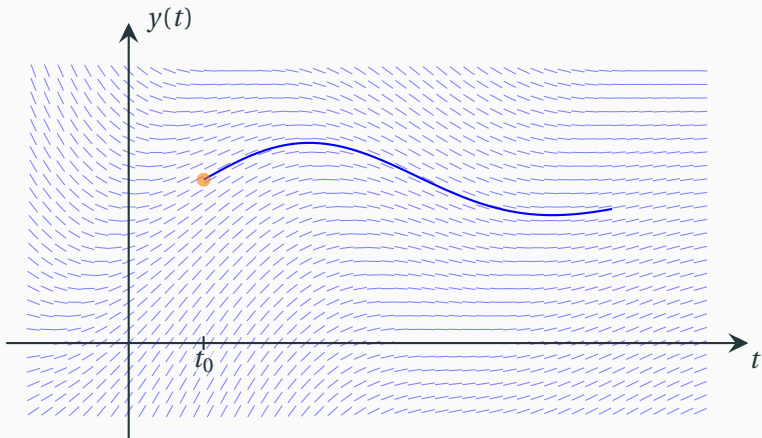
L'implémentation Python ne pose pas de difficulté :

```
def EulerExplicite(f, y0, T) :  # T = [t0, t1, ...]  
    Y = [ y0 ]                # Y va contenir les yi  
  
    for i in range(1, len(T)) :  
        # dt = ti - ti-1  
        dt = T[i] - T[i-1]  
  
        # Calcul de yi à partir de yi-1  
        yi = Y[i-1] + f(Y[i-1], T[i-1]) * dt  
        Y.append(yi)  
  
    return Y
```

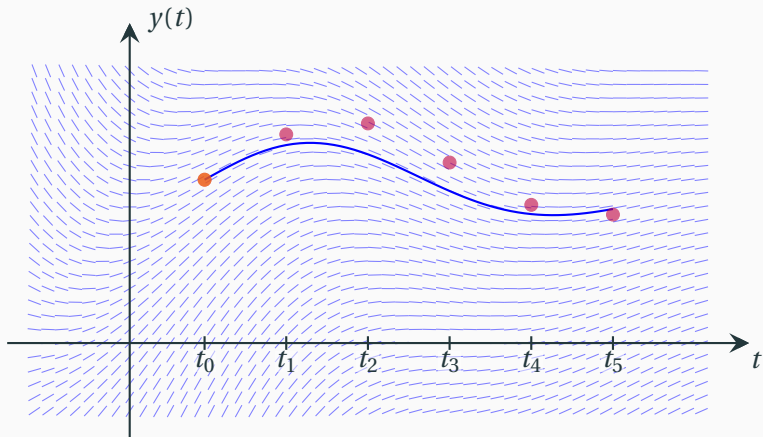
Influence du pas



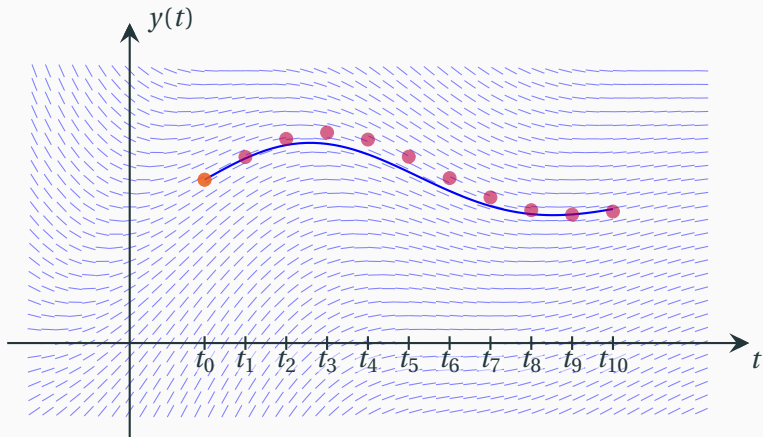
Influence du pas



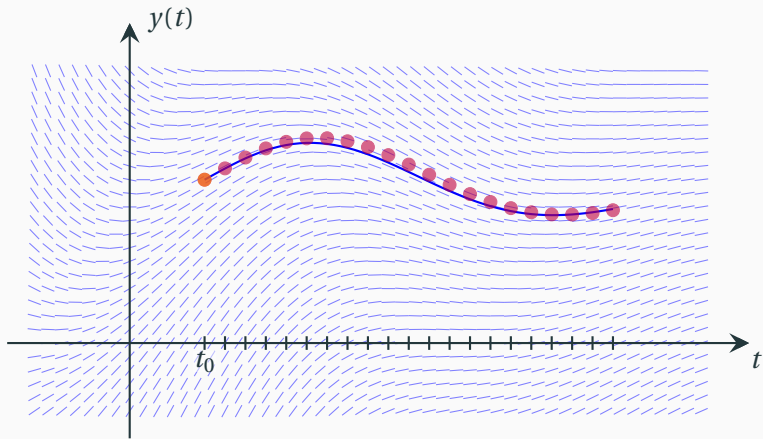
Influence du pas



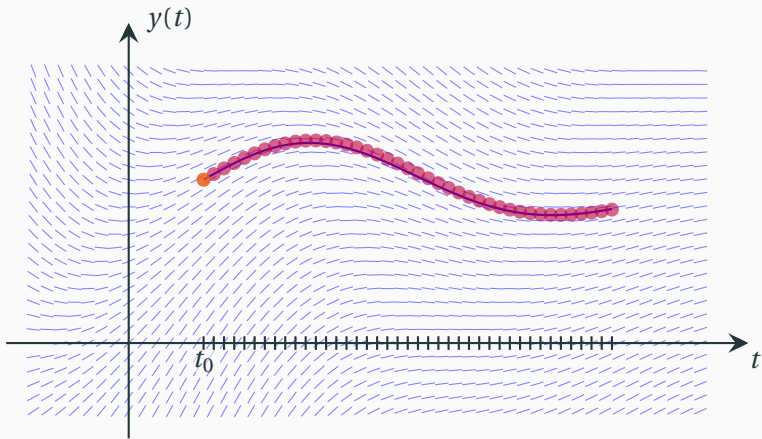
Influence du pas



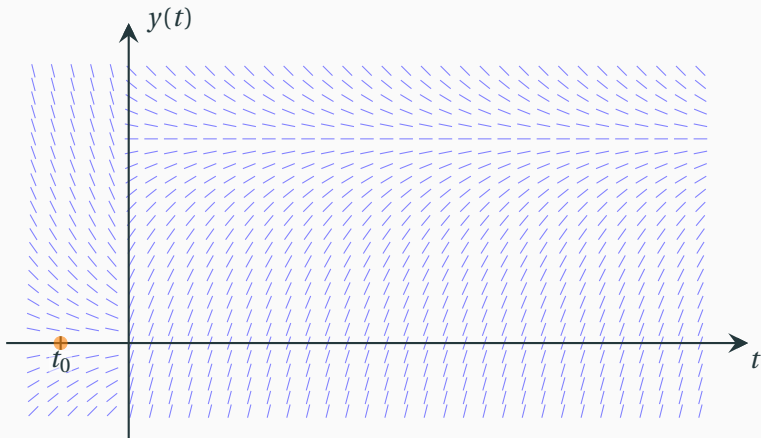
Influence du pas



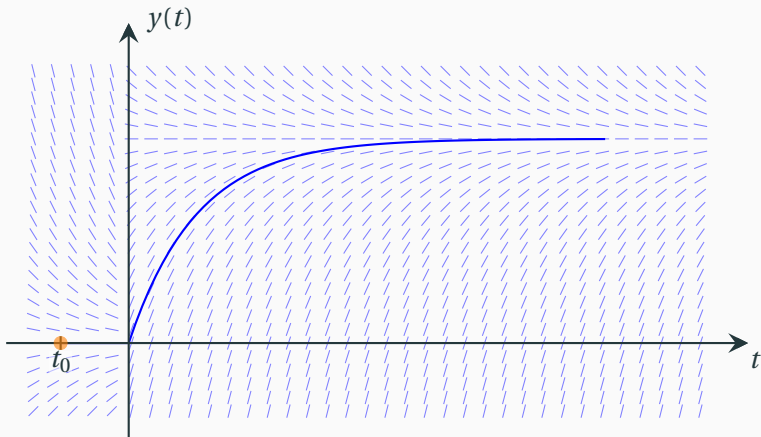
Influence du pas



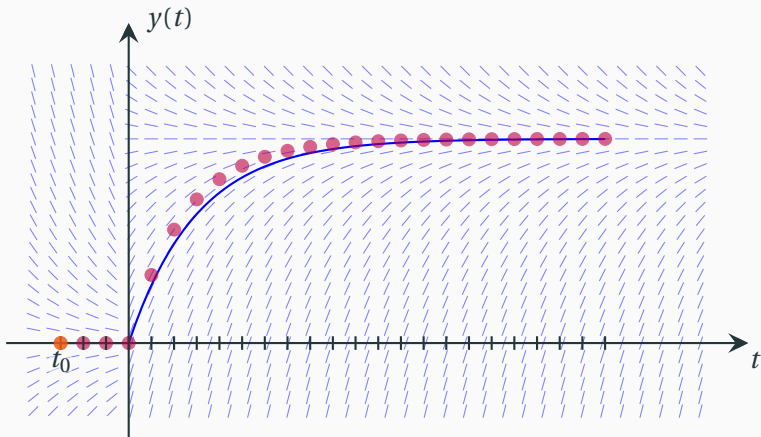
Retour sur l'exemple



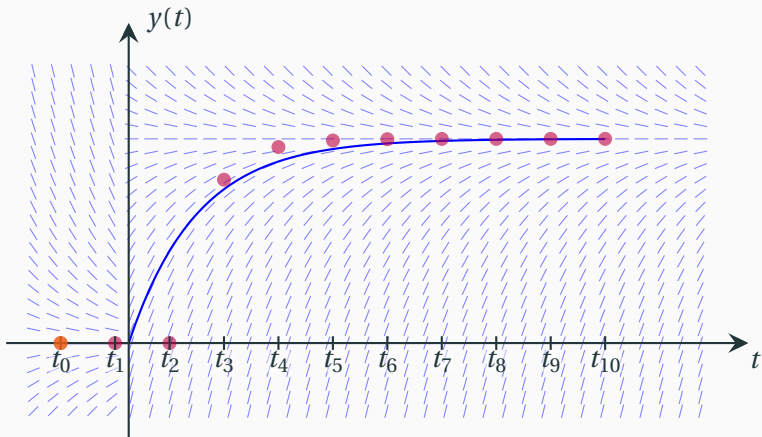
Retour sur l'exemple



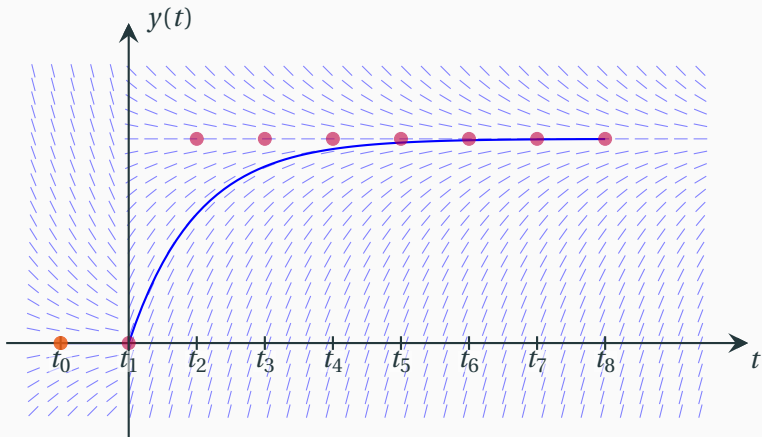
Retour sur l'exemple



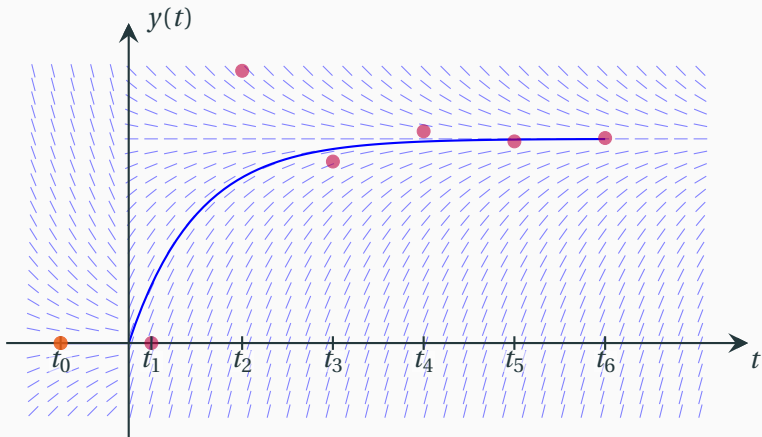
Retour sur l'exemple



Retour sur l'exemple



Retour sur l'exemple



Réduire suffisamment le pas n'est pas une solution réaliste

Le schéma d'intégration d'Euler n'est jamais utilisé !

Réduire suffisamment le pas n'est pas une solution réaliste

Le schéma d'intégration d'Euler n'est jamais utilisé !

Pour de meilleurs résultats, on utilise :

- des schémas d'intégration plus efficaces
- une adaptation du pas

On ne programme jamais un schéma d'intégration !

Il existe des bibliothèques pour cela...

`scipy.integrate` fournit toutes les fonctions utiles

Par exemple la fonction `odeint`

```
In []: from scipy.integrate import odeint
```



```
In []: help(odeint)
```

Help on function odeint in module scipy.integrate.odepack:

```
odeint(func, y0, t, ...)
```

Integrate a system of ordinary differential equations.

Solve a system of ordinary differential equations using
lsoda from the FORTRAN library odepack.

Solves the initial value problem for stiff or non-stiff
systems of first order ode-s: $dy/dt = func(y, t, \dots)$

...

Utilisation de Scipy

On cherche à résoudre $\frac{dy}{dt}(t) = f(y(t), t)$

avec $y(t) = U_C(t)$ et $f(U_C(t), t) = \frac{1}{RC}(E(t) - U_C(t))$



```
def f(y, t) :  
    Uct = y      # y désigne ici U_C(t)  
    R = 1.0e3    # Ω  
    C = 1.0e-6   # F  
    if t<0:  
        E = 0.0  
    else:  
        E = 5.0 # V  
  
    return 1.0/(R*C) * (E - Uct)
```

Utilisation de Scipy

On suppose le condensateur déchargé à $t_0 = -1$ ms

On veut étudier la charge jusqu'à $t = 5$ ms

On construit un tableau de $N = 61$ instants t_i entre -1 ms et 5 ms :

```
T = numpy.linspace(-1.0e-3, 5.0e-3, 61) # s
```



On choisit une condition initiale $U_C(t_0) = 0$:

```
y0 = 0.0 # V
```



On fait enfin appel à odeint :

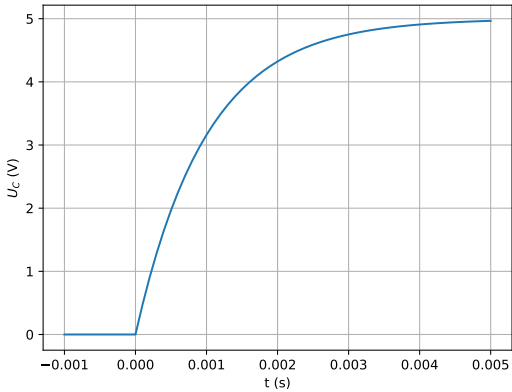
```
res = odeint(f, y0, T)
```



res est alors un `numpy.ndarray` de taille $N \times 1$ contenant les y_i !

`res[i, 0]` correspond à y_i , soit l'estimation de $y(t_i)$

```
plt.plot(T, res)
```



Modèle de l'atmosphère isotherme

Pour l'atmosphère isotherme, $\frac{dP}{dz} + \rho g = 0$ et $\rho = \frac{PM}{RT_0}$

Ce qui donne $\frac{dP}{dz} = -\frac{Mg}{RT_0}P$

```
P0, T0 = 1e5, 300.0
```



```
def f(p, z):
```

```
    M = 29e-3 # kg/mol
```

```
    g = 9.81 # m/s^2
```

```
    R = 8.314 # SI
```

```
    return -(M*g)/(R*T0) * p
```

Modèle de l'atmosphère isotherme

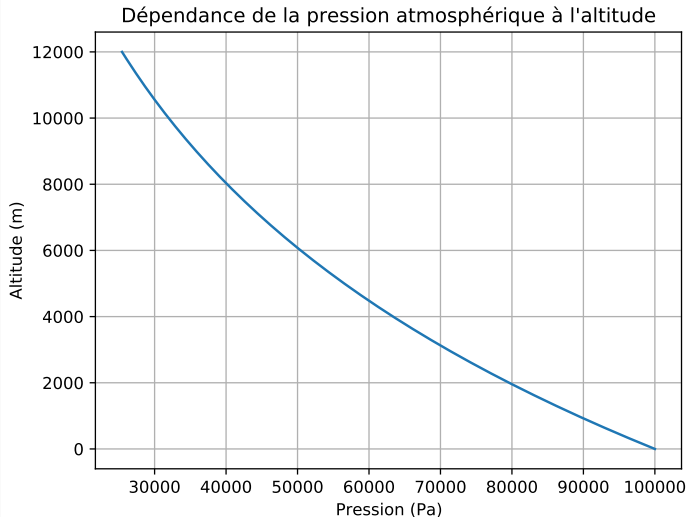
```
Z = np.linspace(0, 12e3, 1000) # 0 -> 12 km
```



```
P = odeint(f, P0, Z)
```

```
plt.plot(P, Z)
```

Modèle de l'atmosphère isotherme



Considérons à présent le système suivant :

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = f_u(u(t), v(t), t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = f_v(u(t), v(t), t) \end{cases}$$

Systèmes d'équations du premier ordre

Considérons à présent le système suivant :

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = f_u(u(t), v(t), t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = f_v(u(t), v(t), t) \end{cases}$$

On a :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix}$$

Systèmes d'équations du premier ordre

Considérons à présent le système suivant :

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = f_u(u(t), v(t), t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = f_v(u(t), v(t), t) \end{cases}$$

On a :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{du}{dt}(t) \\ \frac{dv}{dt}(t) \end{pmatrix}$$

Systèmes d'équations du premier ordre

Considérons à présent le système suivant :

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = f_u(u(t), v(t), t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = f_v(u(t), v(t), t) \end{cases}$$

On a :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{du}{dt}(t) \\ \frac{dv}{dt}(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_u(u(t), v(t), t) \\ f_v(u(t), v(t), t) \end{pmatrix}$$

Systèmes d'équations du premier ordre

Considérons à présent le système suivant :

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = f_u(u(t), v(t), t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = f_v(u(t), v(t), t) \end{cases}$$

On a :

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{du}{dt}(t) \\ \frac{dv}{dt}(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} f_u(u(t), v(t), t) \\ f_v(u(t), v(t), t) \end{pmatrix} = f \left(\begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix}, t \right)$$

Le système différentiel correspond donc à une équation différentielle

$$\frac{dY}{dt}(t) = f(Y(t), t)$$

Le système différentiel correspond donc à une équation différentielle

$$\frac{dY}{dt}(t) = f(Y(t), t)$$

où $Y(t) = \begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix}$ est un *vecteur*

Le système différentiel correspond donc à une équation différentielle

$$\frac{dY}{dt}(t) = f(Y(t), t)$$

où $Y(t) = \begin{pmatrix} u(t) \\ v(t) \end{pmatrix}$ est un *vecteur*

$$\text{et } f(Y(t), t) = \begin{pmatrix} f_u(u(t), v(t), t) \\ f_v(u(t), v(t), t) \end{pmatrix}$$

Prenons un exemple :

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = 2u(t) + v(t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = -u(t) + 2v(t) \end{cases}$$

On souhaite déterminer $u(t)$ et $v(t)$ sur $[0, 1]$

avec les conditions « initiales » $u(0) = 3$ et $v(0) = 4$

Systèmes d'équations du premier ordre

À partir du système

$$\begin{cases} \frac{du}{dt}(t) = 2u(t) + v(t) \\ \frac{dv}{dt}(t) = -u(t) + 2v(t) \end{cases}$$

on construit la fonction $f(Y(t), t)$:

```
def f(Y, t) :  
    u, v = Y                # On extrait u et v de Y  
  
    # On retourne le vecteur (liste) des dérivées  
    return [2*u+v, -u+2*v]
```



Systèmes d'équations du premier ordre

Puis on fait appel à odeint :

```
T = numpy.linspace(0.0, 1.0, 50)  
  
Y0 = [3.0, 4.0] # Conditions initiales  
  
res = odeint(f, Y0, T)
```



res est un numpy array de taille 50×2

res[i] donne (u_i, v_i)

res[i,0] donne u_i et res[i,1] donne v_i

Systèmes d'équations du premier ordre

On peut aisément extraire l'ensemble des u_i avec :

```
U = res[:,0]
```



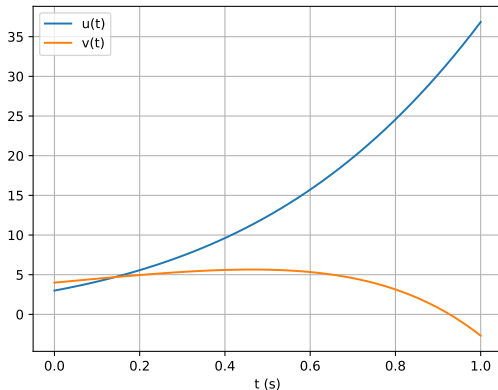
De même pour les v_i :

```
V = res[:,1]
```



Systèmes d'équations du premier ordre

```
plt.plot(T, U, label=r"u(t)")  
plt.plot(T, V, label=r"v(t)") ...
```



Remarque

L'implémentation Python déjà vue reste correcte avec numpy !

```
def EulerExplicite(f, y0, T) :  # T = [t0, t1, ...]  
    Y = [ y0 ]                # Y va contenir les yi  
  
    for i in range(1, len(T)) :  
        # dt = ti - ti-1  
        dt = T[i] - T[i-1]  
  
        # Calcul de yi à partir de yi-1  
        yi = Y[i-1] + f(Y[i-1], T[i-1]) * dt  
        Y.append(yi)  
  
    return Y
```

En mécanique, les équations sont typiquement de la forme

$$\ddot{z} = f(\dot{z}, z, t)$$

on décrit généralement l'état d'un système avec

- sa position $z(t)$
- sa vitesse $v_z(t) = \dot{z}(t) = \frac{dz}{dt}(t)$

Le P.F.D. donne l'évolution de cet état

Cas du pendule

L'état est $(\theta, \dot{\theta})$, gouverné par

$$mL^2 \frac{d\dot{\theta}}{dt} = -mgL \sin(\theta)$$

```
def f(Y, t):  
    theta, dtheta = Y  
  
    g = 9.81 # m/s^2  
    L = 1.0 # m  
  
    d2theta = -g/L * np.sin(theta)  
  
    return [dtheta, d2theta]
```



Cas du pendule

Puis on résout :

```
T = np.linspace(0.0, 5.0, 1000)

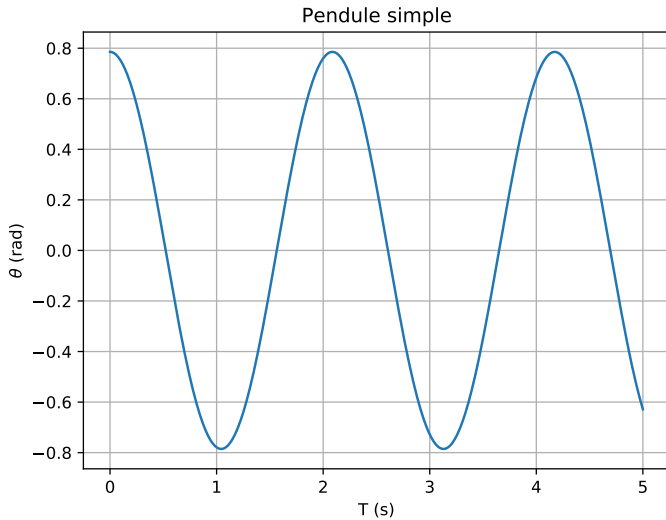
res = odeint(f, [np.pi/4, 0.0], T)

Theta = res[:,0]
DTheta = res[:,1]

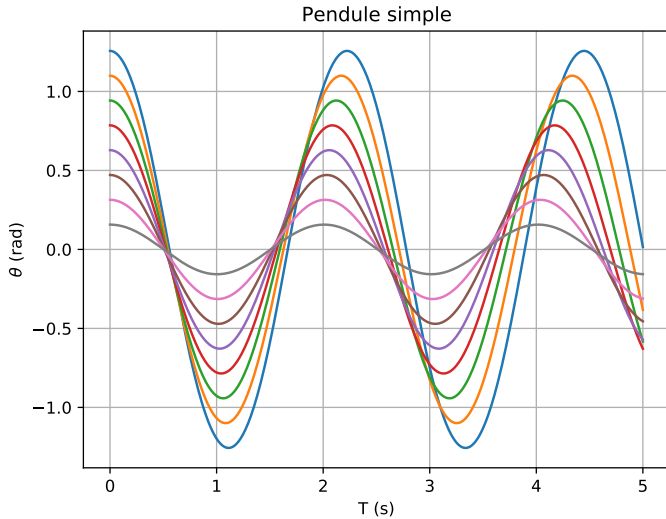
plt.plot(T, Theta)
```



Cas du pendule



Cas du pendule : perte d'isochronisme



Mouvements à force centrale

Pour un corps céleste soumis à l'attraction solaire :

$$m\vec{a} = -\frac{\mathcal{G}M_{\odot}m}{OM^3} \overrightarrow{OM}$$

```
def f(Y, t):  
    x, y, vx, vy = Y  
  
    G = 6.67428e-11 # m^3/kg/s^2  
    M = 1.9884e30   # kg  
  
    dist2 = x**2.0 + y**2.0  
    ax = -G*M / dist2**1.5 * x  
    ay = -G*M / dist2**1.5 * y  
  
    return [vx, vy, ax, ay]
```



Mouvements à force centrale

Puis on résoud (comète de Halley, période 76.09 années) :

```
T = np.linspace(0.0, 76.09*365.25*86400, 5000)
```



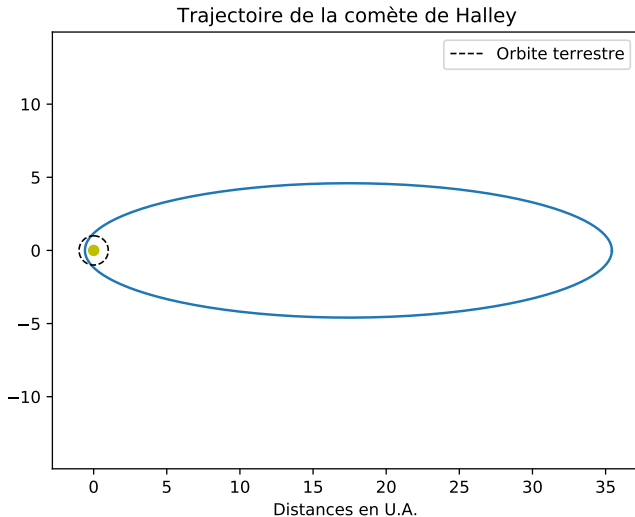
```
res = odeint(f, [5.3e12, 0.0, 0.0, 910.0], T)
```

```
X = res[:,0]
```

```
Y = res[:,1]
```

```
plt.plot(X, Y)
```

Mouvements à force centrale



Diffusion thermique

On considère une barre de longueur L , section S

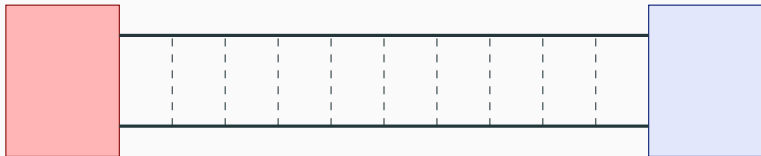
Masse volumique ρ , capacité calorifique massique c_m , conductivité λ



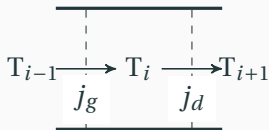
Diffusion thermique

On considère une barre de longueur L , section S

Masse volumique ρ , capacité calorifique massique c_m , conductivité λ



N subdivisions, T uniforme dans chaque « morceau »



$$\frac{dU_i}{dt} = j_g S - j_d S = \lambda \frac{T_{i-1} - T_i}{dx} S + \lambda \frac{T_{i+1} - T_i}{dx} S$$

$$\frac{dT_i}{dt} = \frac{1}{C_i} \frac{dU_i}{dt} = \frac{1}{\rho S dx c_m} \frac{dU_i}{dt} = \frac{\lambda}{\rho dx^2 c_m} \frac{T_{i+1} + T_{i-1} - 2T_i}{dx}$$

Donc $\frac{dT_i}{dt} = \mathcal{A} (T_{i+1} + T_{i-1} - 2T_i)$ où $\mathcal{A} = \frac{\lambda}{\rho dx^2 c_m}$

On déclare les coefficients :

```
L = 1.0      # longueur, m
S = 0.01     # section, m^2

lmbd = 380.0 # conductivité, W/(m.K)
cm = 380.0   # capacité cal. mass., J/(kg.K)
rho = 8.96e3 # masse volumique, kg/m^3
cc = 5.0e3   # coeff. contact, W/(m^2.K)

N = 50       # nombre de subdivisions
```

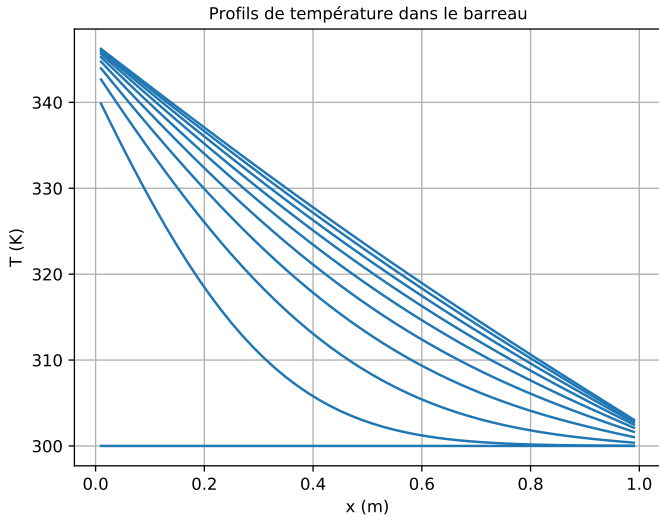




```
def f(Y, t):  
    Temps = Y  
    dTemps = np.zeros(Temps.shape)  
  
    dx = L/N  
    A = lmbd / (rho * dx**2.0 * Cm)  
    B = cc / (rho * dx * cm)  
  
    for i in range(1, len(Temps)-1):  
        dTemps[i] = A * (Temps[i+1]+Temps[i-1]-2*Temps[i])  
  
    Tg = 300 if t<0 else 350  
    Td = 300  
  
    dTemps[0] = A*(Temps[1]-Temps[0]) + B*(Tg-Temps[0])  
    dTemps[N-1] = A*(Temps[N-2]-Temps[N-1]) + B*(Td-Temps[N-1])  
  
    return dTemps
```

```
T_ini = 300*np.ones(N)  
  
T = np.linspace(0, 3600, 100)  
  
res = itg.odeint(f, T_ini, T)  
  
for i in range(0, 100, 10):  
    plt.plot(X, res[i], color="tab:blue")
```



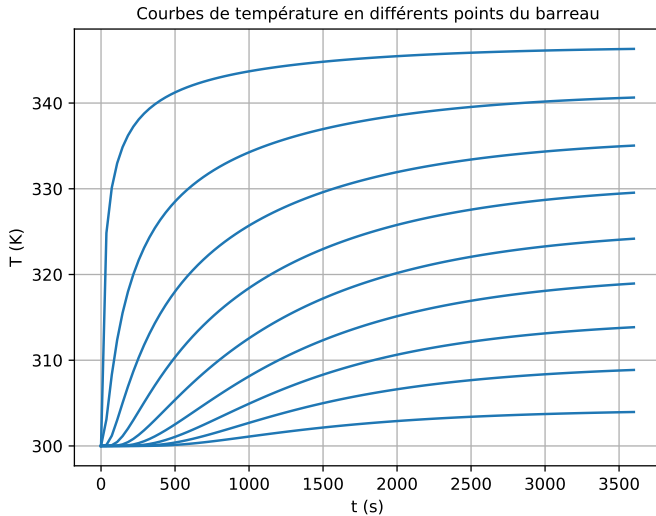


```
...
```



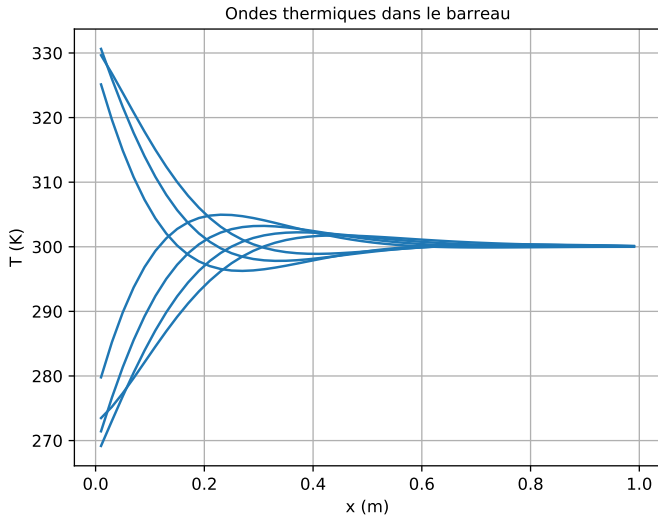
```
for i in range(0, N, N//8):  
    plt.plot(T, res[:,i], color="tab:blue")
```

Diffusion thermique



```
def f(Y, t):  
    ...  
    Tg = 300 + 50*np.sin(t/100)  
    ...  
  
...  
  
for i in range(50, 100, 9):  
    plt.plot(X, res[i], color="tab:blue")
```





Pour résoudre un problème soumis à une équation différentielle

- on met le problème sous la forme $\frac{dY}{dt}(t) = F(Y(t), t)$
- on définit $F(Y(t), t)$ et $Y(t_0)$
- **on confie le tout à odeint ou équivalent**
- ...
- profit !

Déroulement de la présentation

Un tour du programme de physique et de sciences industrielles

Usage général de Numpy/Scipy/Matplotlib

Traitement des signaux

Équations différentielles

Pivot de Gauss

Appliquer différentes transformations à une matrice :

- transvection
- dilatation
- permutation

But : donner à la matrice une forme particulière

Le programme ne concerne que les matrices carrées inversibles

Rendre la matrice triangulaire supérieure

$$\begin{bmatrix} 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 7 & 8 & 7 & 3 & 5 \\ 3 & 8 & 6 & 1 & 5 \\ 5 & 6 & 2 & 2 & 2 \\ 0 & 1 & 7 & 1 & 4 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 7 & 8 & 7 & 3 & 5 \\ 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 0 & 0 & 6 & 0.125 & 3 \\ 0 & 0 & 0 & -4.253 & -0.929 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -0.143 \end{bmatrix}$$

Rendre la matrice diagonale

$$\begin{bmatrix} 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 7 & 8 & 7 & 3 & 5 \\ 3 & 8 & 6 & 1 & 5 \\ 5 & 6 & 2 & 2 & 2 \\ 0 & 1 & 7 & 1 & 4 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 7 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 8 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 6 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -4.253 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -0.143 \end{bmatrix}$$

Transformer en matrice identité

$$\begin{bmatrix} 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 7 & 8 & 7 & 3 & 5 \\ 3 & 8 & 6 & 1 & 5 \\ 5 & 6 & 2 & 2 & 2 \\ 0 & 1 & 7 & 1 & 4 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

« Multiplier une ligne par $a \neq 0$ »

$$\mathcal{L}_i \leftarrow a \times \mathcal{L}_i$$

```
def dilatation(M, i, a) :  
    M[i] = a*M[i]
```



```
def dilatation(M, i, a) :  
    M[i] *= a
```



« Ajouter a fois une ligne à une autre »

$$\mathcal{L}_i \leftarrow \mathcal{L}_i + a \times \mathcal{L}_j$$

```
def transvection(M, i, j, a) :  
    M[i] = M[i] + a*M[j]
```



```
def transvection(M, i, j, a) :  
    M[i] += a*M[j]
```



« Échanger deux lignes »

$$\mathcal{L}_i \leftrightarrow \mathcal{L}_j$$

```
def permutation(M, i, j) :  
    M[i], M[j] = M[j], M[i].copy()
```



Note sur a, b = expr1, expr2

En Python, a, b = expr1, expr2 correspond à

```
tmp1 = expr1 # On évalue les expressions dans l'ordre  
tmp2 = expr2 # et on mémorise les résultats  
  
a = tmp1     # On associe les noms aux résultats  
b = tmp2     # là encore dans l'ordre
```

Note sur `a, b = expr1, expr2`

Si l'on écrit `M[i], M[j] = M[j], M[i]` avec `M` `numpy.array` :

```
tmp1 = M[j]
tmp2 = M[i] # tmp2 est une vue sur M

M[i] = tmp1 # cette mutation affecte tmp2 !
M[j] = tmp2
```



D'où `M[i], M[j] = M[j], M[i].copy()`

Avec des listes de listes

Transvection :

```
def transvection(M, i, j, a) :  
    M[i] = [ M[i][k] + a*M[j][k] for k in range(len(M[i])) ]
```

Dilatation :

```
def dilatation(M, i, a) :  
    M[i] = [ a*M[i][k] for k in range(len(M[i])) ]
```

Permutation :

```
def permutation(M, i, j) :  
    M[i], M[j] = M[j], M[i]
```

Conseil : ne PAS suivre le cours de mathématiques, une seule passe

Pour chaque colonne i :

- s'assurer d'un coefficient non-nul sur la ligne i (sinon, utiliser une permutation avec une ligne **inférieure**)
- normaliser le coefficient $M[i, i]$ par une dilatation (facultatif)
- rendre nuls les coefficients $M[j, i]$ ($j > i$ ou $j \neq i$) avec des transvections

Pour des raisons de stabilité/précision numérique, on ne se satisfait pas d'un coefficient non-nul sur la diagonale, on le veut le plus grand possible (en valeur absolue)

Méthode

Pour trouver l'index de la ligne du plus grand coefficient (en valeur absolue) dans la colonne i **et sous la diagonale** :



```
def largest(M, i) :  
    maxabs, j_maxabs = abs(M[i, i]), i  
  
    for j in range(i+1, len(M)) :  
        if abs(M[j, i]) > maxabs :  
            maxabs, j_maxabs = abs(M[j, i]), j  
  
    return j_maxabs
```



```
def largest(M, i) :  
    return i+numpy.argmax(numpy.abs(M[i:,i]))
```



```
def pivot(M) :  
    h, l = M.shape  
  
    for col in range(l) :  
        lgn = largest(M, col)  
        if lgn != col :  
            permutation(M, lgn, col)  
  
        pivot = M[col,col]  
  
        for lgn in range(col+1, h) :  
            if M[lgn, col] != 0 :  
                transvection(M, lgn, col, -M[lgn,col]/pivot)
```



```
def pivot(M) :  
    h, l = M.shape  
  
    for col in range(l) :  
        lgn = largest(M, col)  
        if lgn != col :  
            permutation(M, lgn, col)  
  
        pivot = M[col,col]  
  
        for lgn in range(h) :  
            if lgn != col and M[lgn, col] != 0 :  
                transvection(M, lgn, col, -M[lgn,col]/pivot)
```



```
def pivot(M) :  
    h, l = M.shape  
  
    for col in range(l) :  
        lgn = largest(M, col)  
        if lgn != col :  
            permutation(M, lgn, col)  
  
        dilatation(M, col, 1/M[col,col])  
  
        for lgn in range(h) :  
            if lgn != col and M[lgn, col] != 0 :  
                transvection(M, lgn, col, -M[lgn,col])
```

$$\begin{bmatrix} 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 7 & 8 & 7 & 3 & 5 \\ 3 & 8 & 6 & 1 & 5 \\ 5 & 6 & 2 & 2 & 2 \\ 0 & 1 & 7 & 1 & 4 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 1.143 & 1 & 0.429 & 0.714 \\ 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 0 & 4.571 & 3 & -0.286 & 2.857 \\ 0 & 0.286 & -3 & -0.143 & -1.571 \\ 0 & 1 & 7 & 1 & 4 \end{bmatrix}$$

$$\mathcal{L}_0 \leftrightarrow \mathcal{L}_1$$

$$\mathcal{L}_0 \leftarrow \frac{1}{7}\mathcal{L}_0$$

$$\mathcal{L}_2 \leftarrow \mathcal{L}_2 - 3\mathcal{L}_0$$

$$\mathcal{L}_3 \leftarrow \mathcal{L}_3 - 5\mathcal{L}_0$$

Colonne 1

$$\begin{bmatrix} 1 & 1.143 & 1 & 0.429 & 0.714 \\ 0 & 8 & 8 & 7 & 8 \\ 0 & 4.571 & 3 & -0.286 & 2.857 \\ 0 & 0.286 & -3 & -0.143 & -1.571 \\ 0 & 1 & 7 & 1 & 4 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 & -0.143 & -0.571 & -0.429 \\ 0 & 1 & 1 & 0.875 & 1 \\ 0 & 0 & -1.571 & -4.286 & -1.714 \\ 0 & 0 & -3.286 & -0.393 & -1.857 \\ 0 & 0 & 6 & 0.125 & 3 \end{bmatrix}$$

$$\mathcal{L}_1 \leftarrow \frac{1}{8}\mathcal{L}_1$$

$$\mathcal{L}_0 \leftarrow \mathcal{L}_0 - 1.143\mathcal{L}_1$$

$$\mathcal{L}_2 \leftarrow \mathcal{L}_2 - 4.571\mathcal{L}_1$$

$$\mathcal{L}_3 \leftarrow \mathcal{L}_3 - 0.286\mathcal{L}_1$$

$$\mathcal{L}_4 \leftarrow \mathcal{L}_4 - 1\mathcal{L}_1$$

$$\begin{bmatrix} 1 & 0 & -0.143 & -0.571 & -0.429 \\ 0 & 1 & 1 & 0.875 & 1 \\ 0 & 0 & -1.571 & -4.286 & -1.714 \\ 0 & 0 & -3.286 & -0.393 & -1.857 \\ 0 & 0 & 6 & 0.125 & 3 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & -0.568 & -0.357 \\ 0 & 1 & 0 & 0.854 & 0.5 \\ 0 & 0 & 1 & 0.021 & 0.5 \\ 0 & 0 & 0 & -0.324 & -0.214 \\ 0 & 0 & 0 & -4.253 & -0.929 \end{bmatrix}$$

$$\mathcal{L}_2 \leftrightarrow \mathcal{L}_4$$

$$\mathcal{L}_2 \leftarrow \frac{1}{6}\mathcal{L}_2$$

$$\mathcal{L}_0 \leftarrow \mathcal{L}_0 - (-0.143)\mathcal{L}_2$$

$$\mathcal{L}_1 \leftarrow \mathcal{L}_1 - 1\mathcal{L}_2$$

$$\mathcal{L}_3 \leftarrow \mathcal{L}_3 - (-3.286)\mathcal{L}_2$$

$$\mathcal{L}_4 \leftarrow \mathcal{L}_4 - (-1.571)\mathcal{L}_2$$

$$\begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & -0.568 & -0.357 \\ 0 & 1 & 0 & 0.854 & 0.5 \\ 0 & 0 & 1 & 0.021 & 0.5 \\ 0 & 0 & 0 & -0.324 & -0.214 \\ 0 & 0 & 0 & -4.253 & -0.929 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & -0.233 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0.314 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0.495 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0.218 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -0.143 \end{bmatrix}$$

$$\mathcal{L}_3 \leftrightarrow \mathcal{L}_4$$

$$\mathcal{L}_3 \leftarrow \frac{1}{-4.253} \mathcal{L}_3$$

$$\mathcal{L}_0 \leftarrow \mathcal{L}_0 - (-0.568) \mathcal{L}_3$$

$$\mathcal{L}_1 \leftarrow \mathcal{L}_1 - 0.854 \mathcal{L}_3$$

$$\mathcal{L}_3 \leftarrow \mathcal{L}_3 - 0.021 \mathcal{L}_3$$

$$\mathcal{L}_4 \leftarrow \mathcal{L}_4 - (-0.324) \mathcal{L}_3$$

$$\begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & -0.233 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0.314 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0.495 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0.218 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -0.143 \end{bmatrix} \longrightarrow \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

$$\mathcal{L}_4 \leftarrow \frac{1}{-0.143} \mathcal{L}_4$$

$$\mathcal{L}_0 \leftarrow \mathcal{L}_0 - (-0.233) \mathcal{L}_4$$

$$\mathcal{L}_1 \leftarrow \mathcal{L}_1 - 0.314 \mathcal{L}_4$$

$$\mathcal{L}_2 \leftarrow \mathcal{L}_2 - 0.495 \mathcal{L}_4$$

$$\mathcal{L}_3 \leftarrow \mathcal{L}_3 - (-0.218) \mathcal{L}_4$$

Dans quel but ?

- Résoudre $AX = B$

On transforme A en $\mathbb{1}$.

On effectue les mêmes manipulations sur B que sur A .

B correspond alors à la solution X .

- Calculer A^{-1}

On transforme A en $\mathbb{1}$.

On effectue les mêmes manipulations sur $\mathbb{1}$ que sur A .

La matrice obtenue est A^{-1} .

- Calculer $\text{Det}(A)$

On transforme A en triangulaire supérieure.

On n'utilise que des transvections avec $i \neq j$ qui ne changent pas le déterminant et des permutations qui le multiplient par -1 .

Toutes les opérations élémentaires sont $O(n)$

Pour *chaque* colonne :

- possiblement 1 recherche en $O(n)$ et 1 permutation en $O(n)$
- éventuellement 1 normalisation en $O(n)$
- jusqu'à $n - 1$ transvections en $O(n)$

Donc $O(n^2)$ pour chaque colonne.

Soit $n \times O(n^2) = O(n^3)$ pour l'ensemble de la matrice.

Plus $O(n^2)$ pour les opérations sur B ou $O(n^3)$ sur l'identité, donc cela reste $O(n^3)$ pour la résolution d'un système linéaire ou le calcul d'une inverse.