

# Modélisation

## I. Fonction

*Exemple 1:*

```
def Fonction1(x,t):
——return 4*x**2+6*t
```

Fonction1(5,2) renvoie 112

*Exemple 2:*

```
def Fonction2(x,t):
——return 100,12
```

Fonction2(5,2) renvoie la liste 100,12]

Fonction2(5,2)[0] renvoie 100

Fonction2(5,2)[1] renvoie 12

## II. Faire une somme

s=0 # on initialise la somme

for i in range(..): # on ajoute les termes dans la boucle for

——s=s+.....

*Exemple:*  $\sum_{i=0}^{i=N} i^3$

s=0

for i in range(N+1):

——s=s+i\*\*3

## III. Euler à 1D

La méthode d'Euler avec des tableaux à 1D (aussi appelés vecteurs) s'applique aux fonctions qui ne dépendent que d'une variable.

*Exemple :* un point matériel M de masse m se déplace sur l'axe Oz subit son poids et la force de frottements de norme  $mkv^2$ . A l'instant initial M se trouve en  $z = h$  sans vitesse initiale. Déterminer  $z(t)$  et  $v(t)$  entre les instants  $t = 0$  et  $t = t1$

*Principe :* on applique la RFD pour trouver la relation de récurrence qui donne la position et la vitesse à l'instant  $t+\text{tau}$  connaissant la position et la vitesse à l'instant t. Le pas de temps dépend de t1 et du nombre d'itérations N que l'on fait.

$$ma = +mg - mkv^2 \text{ soit } a = g - kv^2$$

On utilise les DL à l'ordre 1 : on note tau le pas de temps pour la simulation

$$v(t + \text{tau}) = v(t) + \frac{dv}{dt} \cdot \text{tau} = v(t) + a(t) \cdot \text{tau} \text{ et } z(t + \text{tau}) = z(t) + \frac{dz}{dt} \cdot \text{tau} = z(t) + v(t) \cdot \text{tau}$$

d'où les relations de récurrence  $v_{i+1} = v_i + a * \text{tau}$  et  $z_{i+1} = z_i + v_i * \text{tau}$

*code 1* : on utilise des listes que l'on complète

lt=[0] # on entre les conditions initiales

lz=[h]

lv=[0]

tau=t1/N

for i in range(0,N): # on complète les listes en ajoutant n éléments avec les relations de récurrence

—lt.append(lt[i]+tau)

—a=g-k\*v\*\*2

—lv.append(lv[i]+a\*tau)

—lz.append(lz[i]+lv[i]\*tau)

*code 2* : on crée des tableaux 1D avec N+1 éléments tous égaux à zéros et on modifie les termes des tableaux avec les relations de récurrence

lt=np.zeros((N+1))

lz=np.zeros((N+1))

lv=np.zeros((N+1))

tau=t1/N

lt[0],lz[0],lv[0]=0,h,0 # on modifie le premier terme des tableaux avec les CI

for i in range(0,N) : # les tableaux contiennent N+1 éléments, on a déjà modifié l'élément i=0, on modifie les éléments pour i=1 jusqu'à N+1

—lt[i+1]=lt[i]+tau

—a=g-k\*v\*\*2

—lv[i+1]=lv[i]+a\*tau

—lz[i+1]=lz[i]+lv[i]\*tau

*code pour tracer les courbes:*

plt.plot(lt,lz) # courbe z(t) plt.show()

plt.plot(lt,lv) # courbe v(t) plt.show()

*Remarque* : l'avantage de la liste (code 1) que l'on complète c'est que l'on peut transformer la boucle for en boucle while et donner une condition d'arrêt pour compléter les listes. Par exemple sur la situation précédente, on peut demander de tracer les courbes z(t) et v(t) jusqu'à ce que le point M touche le sol soit jusqu'à ce que  $z = 0$ .

La boucle for transformée en while dans le code 1 devient :

i=0 # on initialise le compteur

while lz[i] > 0:

—lt.append(lt[i]+tau)

—a=g-k\*v\*\*2

—lv.append(lv[i]+a\*tau)

—lz.append(lz[i]+lv[i]\*tau)

—i=i+1 # on incrémente le compteur

## IV. Euler à 2D

La méthode d'Euler avec des tableaux à 2D (matrice) s'applique aux fonctions qui dépendent de deux variables.

*Exemple* : la résolution de l'équation de diffusion thermique  $\frac{\partial T}{\partial t} = D \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$

*Principe* : on définit un pas de temps  $dt$  et un pas d'espace  $dx$  et une matrice température telle que  $T[i, j] = T(x = i \cdot dx, t = j \cdot dt)$  (température sur la ligne  $i$  et la colonne  $j$ ).

Expression de  $\frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$  grâce à des DL à l'ordre 2 en  $dx$  de  $T(x + dx, t)$  et  $T(x - dx, t)$ :

$$T(x + dx, t) = T(x, t) + dx \frac{\partial T}{\partial x} + \frac{dx^2}{2} \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

$$T(x - dx, t) = T(x, t) - dx \frac{\partial T}{\partial x} + \frac{dx^2}{2} \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

$$T(x + dx, t) + T(x - dx, t) = 2T(x, t) + dx^2 \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

$$\text{d'où } \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = \frac{T(x + dx, t) + T(x - dx, t) - 2T(x, t)}{dx^2}$$

Expression de  $\frac{\partial T}{\partial t}$  grâce à un DL à l'ordre 1 en  $dt$  de  $T(x, t + dt)$ :

$$T(x, t + dt) = T(x, t) + dt \frac{\partial T}{\partial t} \text{ d'où } \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{T(x, t + dt) - T(x, t)}{dt}$$

On remplace dans l'équation de diffusion:  $\frac{\partial T}{\partial t} = D \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$  soit  $\frac{T(x, t + dt) - T(x, t)}{dt} = \frac{D}{dx^2} (T(x + dx, t) + T(x - dx, t) - 2T(x, t))$ .

On en déduit  $T(x, t + dt) = T(x, t) + r(T(x + dx, t) + T(x - dx, t) - 2T(x, t))$  avec  $r = \frac{Ddt}{dx^2}$ .

Ou encore  $T[i, j + 1] = T[i, j] + r(T[i + 1, j] + T[i - 1, j] - 2T[i, j])$

*Code*:

```
r=dt*D/dx**2
```

```
T=np.zeros((Nx+1,Nt+1)) # tableau des
températures avec Nx+1 lignes et Nt+1 colonnes
avec des 0 partout
```

```
T[0,:]=.... # T[0, j] = T(x = 0, j.dt) représente la
condition aux limites en x = 0 (1ère ligne du tableau)
```

```
T[Nx,:]=.... # T[Nx, j] = T(x = Nx.dx, j.dt)
représente la condition aux limites en x = Nx.dx
(dernière ligne du tableau)
```

```
T[:,0]=.... # T[i, 0] = T(x = i.dx, t = 0) représente
la condition initiale (1ère colonne du tableau)
```

```
for j in range(0,Nt-1):
```

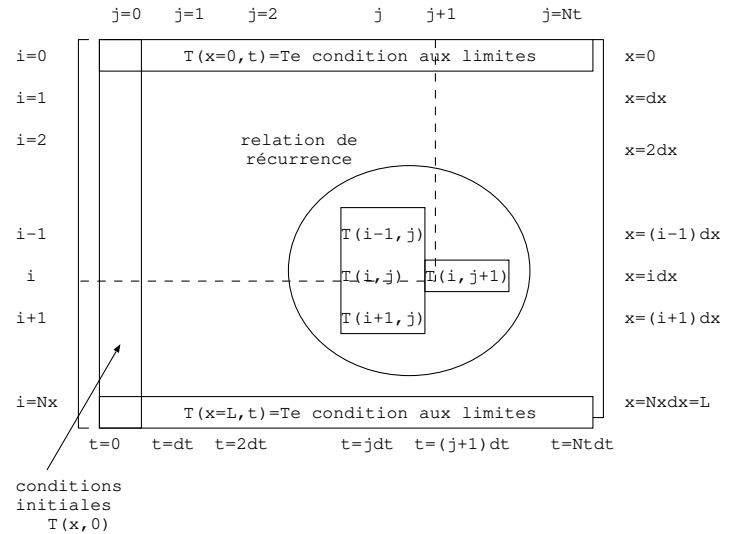
```
— for i in range(1,Nx-1): # on applique la relation
de récurrence pour compléter la colonne j+1 connaissant
la colonne j
```

```
——— T[i,j+1]=T[i,j]+r*(T[i-1,j]+T[i+1,j]-2*T[i,j])
```

Pour tracer une courbe  $T(x_i, t)$  en  $x_i$  fixé:

```
temps=np.linspace(0,Nt*dt,Nt+1)
```

```
plt.plot(temps,T[i*dt,:])
```



Pour tracer une courbe  $T(x, t_j)$  à l'instant  $t_j$  fixé:

```
x=np.linspace(0,Nx*dx,Nx+1)
```

```
plt.plot(x,T[:,j*dt])
```