

数値流体ゼミ（第1回・後半戦）

染矢真好

2021年4月12日

このゼミで扱うのは偏微分方程式（以下、PDE）の『差分解法』である。物理で出てくる微分方程式では変数が連続値をとるが、コンピュータは離散的な値しか取れない。そこで、前半戦で見たように微分を差分で近似し、段階的に解を求めていくという手法が用いられる。これが微分方程式の差分解法である。しかしいきなり PDE をやるのもあれなので、少しだけ常微分方程式（以下、ODE）の差分解法に触れておくことにする。

目次

1	オイラー法	1
2	色々な差分	2
3	ODE の差分解法の実装	3
3.1	（前進）オイラー法の場合	3
3.2	後退オイラー法の場合	4
3.3	ホイン法の場合	4
3.4	ルンゲ・クッタ法の場合	4
4	差分の誤差	5

1 オイラー法

次のように、区間 $a \leq t \leq b$ で定義された 1 階の ODE を考える（簡単のため、微分可能性などは必要なだけ仮定する）。

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y(t)), \quad y(a) = y_0$$

区間を N 等分し、刻み幅を $h = \frac{b-a}{N}$ とする。そして、 n ($0 \leq n \leq N$) 番目の分点 $t_n = a + nh$ における値 y_n の数値解 Y_n を求める方法を考えよう。 $t = t_n$ 近傍で、左辺の微分を次のように近似する。

$$\frac{y_{n+1} - y_n}{h} \simeq f(t_n, y_n) \quad \therefore \quad y_{n+1} \simeq y_n + hf(t_n, y_n)$$

これは、 $t = t_n$ における接線を伸ばして $t = t_{n+1}$ における値 y_{n+1} を推定する方法であり、オイラー法（前進オイラー法、陽的オイラー法）という。（前進）オイラー法のスキームは次のようになる。

（前進）オイラー法

$$\begin{cases} Y_0 = y_0 \\ Y_{n+1} = Y_n + hf(t_n, Y_n) \end{cases}$$

2 色々な差分

よく考えると、微分 $\frac{dy}{dt}$ の定義は 1 通りではなく、複数考えることができる。次の定義はいずれも同じことである。

$$\begin{aligned}\frac{dy}{dt} &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{y(t+h) - y(t)}{h} \\ \frac{dy}{dt} &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{y(t) - y(t-h)}{h} \\ \frac{dy}{dt} &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{y(t+h) - y(t-h)}{2h}\end{aligned}$$

これを差分で近似した場合、当然のことながらそれぞれ異なった結果を与える。

$$\begin{aligned}\frac{dy}{dt} &\simeq \frac{y(t+h) - y(t)}{h} = \frac{y_{n+1} - y_n}{h} \\ \frac{dy}{dt} &\simeq \frac{y(t) - y(t-h)}{h} = \frac{y_n - y_{n-1}}{h} \\ \frac{dy}{dt} &\simeq \frac{y(t+h) - y(t-h)}{2h} = \frac{y_{n+1} - y_{n-1}}{2h}\end{aligned}$$

これらは順に、前進差分 (forward difference)、後退差分 (backward difference)、中心差分 (central difference) とよはれている。

(前進) オイラー法は明らかに前進差分の考え方に基づいている。では後退差分で作るとどうなるだろうか？

$$\frac{y_n - y_{n-1}}{h} \simeq f(t_n, y_n)$$

添字を 1 個ずらして

$$\frac{y_{n+1} - y_n}{h} \simeq f(t_{n+1}, y_{n+1}) \quad \therefore \quad y_{n+1} \simeq y_n + hf(t_{n+1}, y_{n+1})$$

つまり

$$Y_{n+1} = Y_n + hf(t_{n+1}, Y_{n+1})$$

となり、 Y_{n+1} について陽には表せなくなる。このような解法は陰的解法と呼ばれ、特にこのスキームは陰的オイラー法 (または後退オイラー法) と呼ばれる (陽に表せる場合は陽的解法であるという。前進オイラー法は陽的である)。

(後退/陰的) オイラー法

$$Y_{n+1} = Y_n + hf(t_{n+1}, Y_{n+1})$$

ここまできたら、中心差分でもやってみたくなる。

$$\frac{y_{n+1} - y_{n-1}}{2h} \simeq f(t_n, y_n) \quad \therefore \quad y_{n+1} \simeq y_{n-1} + 2hf(t_n, y_n)$$

よって

$$Y_{n+1} \simeq Y_{n-1} + 2hf(t_n, Y_n)$$

これまでは 1 つ前の情報があればよかったが、この場合は 2 つ前の情報も必要になる。これを 2 段階法という^{*1}。2 段階法の場合、 Y_1 だけは別の方法 (例えば普通のオイラー法) で求めておく必要がある。

最後に、ODE の 1 段階法のうち代表的なホイン法と (古典的) ルンゲ・クッタ法を紹介する。

^{*1} なおオイラー法は 1 段階法である。

ホイン法（修正オイラー法）

$$Y_{n+1} = Y_n + \frac{h}{2} [f(t_n, Y_n) + f(t_{n+1}, Y_n + hf(t_n, Y_n))]$$

点 (t_n, Y_n) における傾きと、点 (t_n, Y_n) を起点としてオイラー法で決めた点 $(t_{n+1}, Y_n + hf(t_n, Y_n))$ における傾きの平均値を取り、その傾きを持つ直線を伸ばして次の点 (t_{n+1}, Y_{n+1}) を計算する。

ルンゲ・クッタ法

$$\begin{cases} Y_{n+1} = Y_n + \frac{h}{6} [k_1 + 2k_2 + 2k_3 + k_4] \\ k_1 = f(t_n, Y_n) \\ k_2 = f\left(t_n + \frac{h}{2}, Y_n + \frac{h}{2}k_1\right) \\ k_3 = f\left(t_n + \frac{h}{2}, Y_n + \frac{h}{2}k_2\right) \\ k_4 = f(t_n + h, Y_n + hk_3) \end{cases}$$

3 ODE の差分解法の実装

これまで出てきた

- （前進）オイラー法
- 後退オイラー法
- ホイン法
- ルンゲ・クッタ法

を用いて、次の初期値問題を解かせる Python のコードを書いてみよう。

例題

$t \in [0, 1]$ で定義された ODE

$$\frac{dy}{dt} = y + t, \quad y(0) = 0$$

を解き、 $0 \leq t \leq 1$ における $Y(t)$ のグラフを描く。また解析解が $y = e^t - t - 1$ であるので、 $y(1) = e - 2$ となるはずだが、各スキームでどれくらい誤差（相対誤差）が出ているのかを調べる。

なお刻み幅は適当に $dt = 1/100 = 0.01$ とでもしておく（さっきまで h だったのにいきなり dt になっているが特に深い意味はない）。

3.1 （前進）オイラー法の場合

相対誤差は $e = 1.88 \times 10^{-2}$ となった。

3.2 後退オイラー法の場合

$Y_{n+1} = Y_n + dt(t_{n+1} + Y_{n+1})$ を Y_{n+1} について解くと

$$Y_{n+1} = \frac{Y_n + t_{n+1}}{1 - dt}$$

となる。

相対誤差は $e = 1.91 \times 10^{-2}$ となった。

3.3 ホイン法の場合

相対誤差は $e = 6.26 \times 10^{-5}$ となった。

3.4 ルンゲ・クッタ法の場合

相対誤差は $e = 3.12 \times 10^{-10}$ となった。

最後にコードの例を示す。

```
1  import numpy as np
2  import matplotlib.pyplot as plt
3  import japanize_matplotlib
4  %matplotlib inline
5
6  N = 100
7  dt = 1/N
8  y_0 = 0
9
10
11  def func(t,y):
12      return t+y
13
14
15  t = 0
16  y = y_0
17
18  t_list = [0]
19  y_list = [y_0]
20
21  for i in range(N):
22      # オイラー法の場合
23
24      y += func(t,y)*dt
25      t += dt
26
27
28      # 後退オイラー法の場合
29      """
30      t += dt
31      y = (y+t*dt)/(1-dt)
32      """
33
34      # ホイン法の場合
35      """
36      y += ( func(t,y) + func(t+dt, y+dt*func(t,y)) ) * dt / 2
37      t += dt
38      """
39
40      # ルンゲ・クッタ法の場合
41      """
42      k1 = func(t,y)
43      k2 = func(t+dt/2, y+k1*dt/2)
44      k3 = func(t+dt/2, y+k2*dt/2)
45      k4 = func(t+dt, y+k3*dt)
```

```

46     y += (k1 + 2*k2 + 2*k3 + k4)*dt/6
47     t += dt
48     """
49
50
51     t_list.append(t)
52     y_list.append(y)
53
54
55 plt.plot(t_list, y_list)
56 plt.xlabel('t')
57 plt.ylabel('y')
58 plt.show()
59
60
61 y_1_real = np.e-2
62 e_rel = np.abs(( y_list[-1] - y_1_real ) / y_1_real )
63 print(e_rel)

```

4 差分の誤差

まず前進差分の誤差を考える。Taylor 展開

$$y(t+h) = y(t) + y'(t)h + O(h^2) \quad (1)$$

より

$$\frac{y(t+h) - y(t)}{h} = y'(t) + O(h)$$

このように差分と微分の差（打ち切り誤差）は h の 1 乗のオーダーを持つ。これを 1 次の精度を持つと言ったりする。

後退差分の場合は同様に、上の式で h を $-h$ に置き換えると

$$y(t-h) = y(t) - y'(t)h + O(h^2) \quad (2)$$

よって

$$\frac{y(t) - y(t-h)}{h} = y'(t) + O(h)$$

となり、やはり 1 次である。

では中心差分はどうか？ 式 (1) と式 (2) で省略されていた項を書き出してみる。

$$y(t+h) = y(t) + y'(t)h + \frac{y''(t)}{2}h^2 + \frac{y'''(t)}{6}h^3 + O(h^4) \quad (3)$$

$$y(t-h) = y(t) - y'(t)h + \frac{y''(t)}{2}h^2 - \frac{y'''(t)}{6}h^3 + O(h^4) \quad (4)$$

辺々引くと

$$\begin{aligned}
 y(t+h) - y(t-h) &= 2y'(t)h + \frac{y'''(t)}{3}h^3 + O(h^4) \\
 \therefore \frac{y(t+h) - y(t-h)}{2h} &= y'(t) + O(h^2)
 \end{aligned}$$

となり、2 次精度であることがわかる。

中心差分の例では、 $((-h)^2 = h^2$ なので) $y(t+h)$ と $y(t-h)$ の h^2 の項が打ち消しあってくれて、2 次の精度になっている。このようにマイナスの出るところに注意し、うまく係数を調整して引き算することによって、高い精度を引き出すことができる。

この考え方を発展させれば，2 階微分に対する差分を作ることができる。式 (3) と式 (4) を加えると

$$\begin{aligned} y(t+h) + y(t-h) &= 2y(t) + y''(t)h^2 + O(h^4) \\ \therefore \frac{y(t+h) - 2y(t) + y(t-h)}{h^2} &= y''(t) + O(h^2) \end{aligned}$$

となり，左辺は 2 階微分に対する 2 次精度の差分であることがわかる。