

計算物理学B

第10回 常微分方程式

藤本 悠輝、野垣 康介
(藤本担当回)

質問等あればメールでも受け付けます：
yuki.fujimoto.phys__at__niigata-u.ac.jp
(__at__ を @ に変えてください)

講義予定

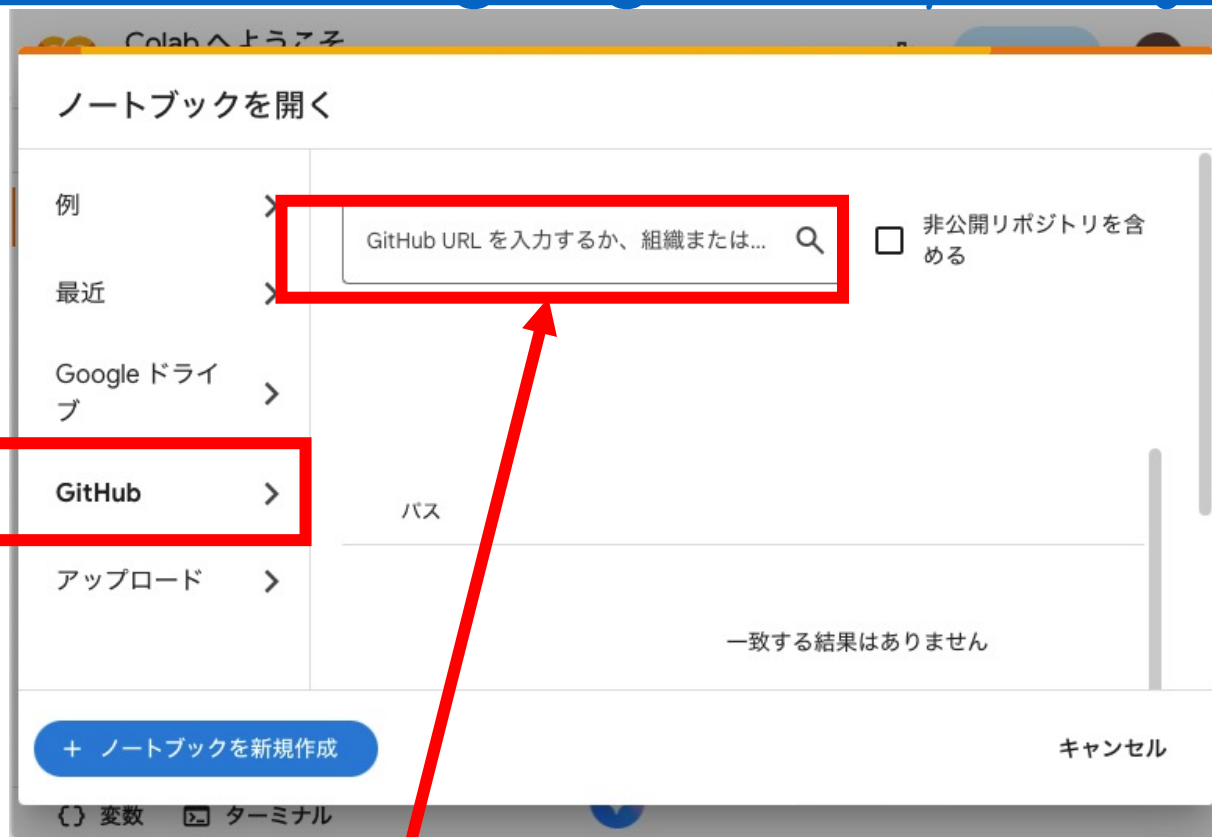
10/07	両名:四則演算	12/09	野垣:モンテカルロ1
10/14	野垣:制御文(for, if)	12/16	野垣:モンテカルロ2
10/21	野垣:関数	12/23	藤本:微分方程式1
10/28	藤本:配列(numpy)	01/13	藤本:微分方程式2
11/04	藤本:可視化(matplotlib)	01/20	藤本:微分方程式3
11/11	野垣:数値微分	01/27	野垣:最適化
11/18	藤本:数値積分	02/03	藤本:機械学習
～中間レポート～		～期末レポート～	

あくまで予定なので変更の可能性あり

実習環境

まず、Google Colabを開く：

<https://colab.research.google.com/?hl=ja>



1. GitHubを選択

2. ここに今週のNotebookのURLを入力してEnter:

https://github.com/nogaki/Computational_Physics_B/blob/main/week10/week10.ipynb

第10回 常微分方程式

- 基本的な数値解法：
オイラー法、ルンゲ・クッタ法
- 連立微分方程式・2次以上の微分方程式
- 陽解法と陰解法、硬い方程式
- 適応刻み幅制御

この講義は以下を参考に準備されています：

<https://github.com/vlvovch/PHYS6350-ComputationalPhysics>

「実践計算物理学」野本拓也、是常隆、有田亮太郎 著（共立出版）

「理工学のための数値計算法」水島二郎、柳瀬眞一郎 著（数理工学社）

常微分方程式 (ODE)

1階の常微分方程式 (Ordinary Differential Equation):

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

この形の微分方程式を与えられた初期条件

$$x(t = 0) = x_0$$

のもとで解くことを考える。

つまり、 $x(t)$ の時間発展を求める問題を考える。

t は時間である場合が多いが (運動方程式など)、それ以外の場合もある。ここでは t は時間とする。

常微分方程式 (ODE)

1階の微分方程式の初期値問題(initial value problem)の解は

$$\frac{dx(t)}{dt} = f(x(t), t) \quad x(t=0) = x_0$$

形式的には以下のように書ける:

$$x(t) = x_0 + \int_0^t dt' f(x(t'), t')$$

関数 f が x に依らなければ、(解析的に)積分できる。
他に、変数分離形で書ける場合は解析的に解ける:

$$\frac{dx}{dt} = \frac{4x}{t}$$

それ以外は t を離散化して数値的にしか解けない。

Pythonでは `scipy.integrate` という強力なライブラリに `ode` や `solve_ivp` という関数があるが、この授業ではそれを使わず、アルゴリズムを学ぶことを目標とする。

常微分方程式の数値解法

常微分方程式

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

の数値解は、 $x(t+h)$ と $x(t)$ の小さい差分を取ることで得られる：

$$\begin{aligned} x(t+h) &= x(t) + h \frac{dx}{dt} + O(h^2), \\ &= x(t) + hf(x(t), t) + O(h^2) \end{aligned}$$

基本的な考え方は数値積分と同じ。

$h \rightarrow 0$ の極限で厳密な解と整合するような解法。

常微分方程式の数値解法

常微分方程式の数値解法の特徴

- 陽解法と陰解法
 - 陽解法: $x(t+h)$ を直接計算するために $x(t)$ を使う
 - 陰解法: $x(t+h)$ を求めるために方程式を解く
- 精度
 - 各ステップでの h の打ち切り誤差は $O(h^n)$
 - 適応刻み幅制御で h を制御して所望の精度を達成
- 安定性
 - N ステップ後の蓄積誤差 $O(N h^n)$ が制御されるか
(陰解法が有用な場合)

常微分方程式の数値解法

この講義で扱う方法:

- オイラー(Euler)法:
最もシンプルな場合
- 2次ルンゲ・クッタ (Runge-Kutta) 法:
数値積分の中点則に対応
- 4次ルンゲ・クッタ (Runge-Kutta) 法:
数値積分のシンプソン則に対応

オイラー(Euler)法

$x(t+h)$ を $x(t)$ で表すためにテイラー展開:

$$x(t+h) = x(t) + h \frac{dx}{dt} + O(h^2)$$

$dx/dt = f(x,t)$ であることを使って、 h の高次の項を無視:

$$x(t+h) \approx x(t) + hf(x(t), t)$$

これを $t=0$ から $t=t_{\text{end}}$ まで N 回逐次的にを使って $x(t)$ を解く。

誤差:

- 各ステップで $O(h^2)$
- $N = t_{\text{end}} / h$ ステップ後の全体で $O(N h^2) \sim O(h)$

2次ルンゲ・クッタ(Runge-Kutta)法

オイラー法は微分 dx/dt を前方差分で近似することに対応:

$$\frac{dx}{dt} = f(x, t) \approx \frac{x(t+h) - x(t)}{h} + O(h)$$

中心差分の方が誤差の次数が1次高い

$$f(x, t + \frac{h}{2}) \approx \frac{x(t+h) - x(t)}{h} + O(h^2)$$

したがって、 $x(t+h) = x(t) + hf\left(x(t + \frac{h}{2}), t + \frac{h}{2}\right) + O(h^3)$

右辺に現れる $x(t + h/2)$ をどう計算するか?

→ Euler 法を使う。

$$x(t + \frac{h}{2}) = x(t) + \frac{h}{2}f\left(x(t), t\right) + O(h^2)$$

2次ルンゲ・クッタ(Runge-Kutta)法

$$x(t+h) = x(t) + hf\left(x(t+\frac{h}{2}), t+\frac{h}{2}\right) + O(h^3)$$

$$x(t+\frac{h}{2}) = x(t) + \frac{h}{2}f\left(x(t), t\right) + O(h^2)$$

以上をまとめると、

$$k_1 = hf(x(t), t),$$

$$k_2 = hf\left(x(t) + \frac{k_1}{2}, t + \frac{h}{2}\right),$$

$$x(t+h) = x(t) + k_2.$$

誤差：

- 各ステップで $O(h^3)$
- $N = t_{\text{end}} / h$ ステップ後の全体で $O(N h^3) \sim O(h^2)$

4次ルンゲ・クッタ(RK4)法

ルンゲクッタ法は高次の h の誤差にまで拡張できる。

$$k_1 = hf\left(x(t), t\right),$$

$$k_2 = hf\left(x(t) + \frac{k_1}{2}, t + \frac{h}{2}\right),$$

$$k_3 = hf\left(x(t) + \frac{k_2}{2}, t + \frac{h}{2}\right),$$

$$k_4 = hf\left(x(t) + k_3, t + h\right),$$

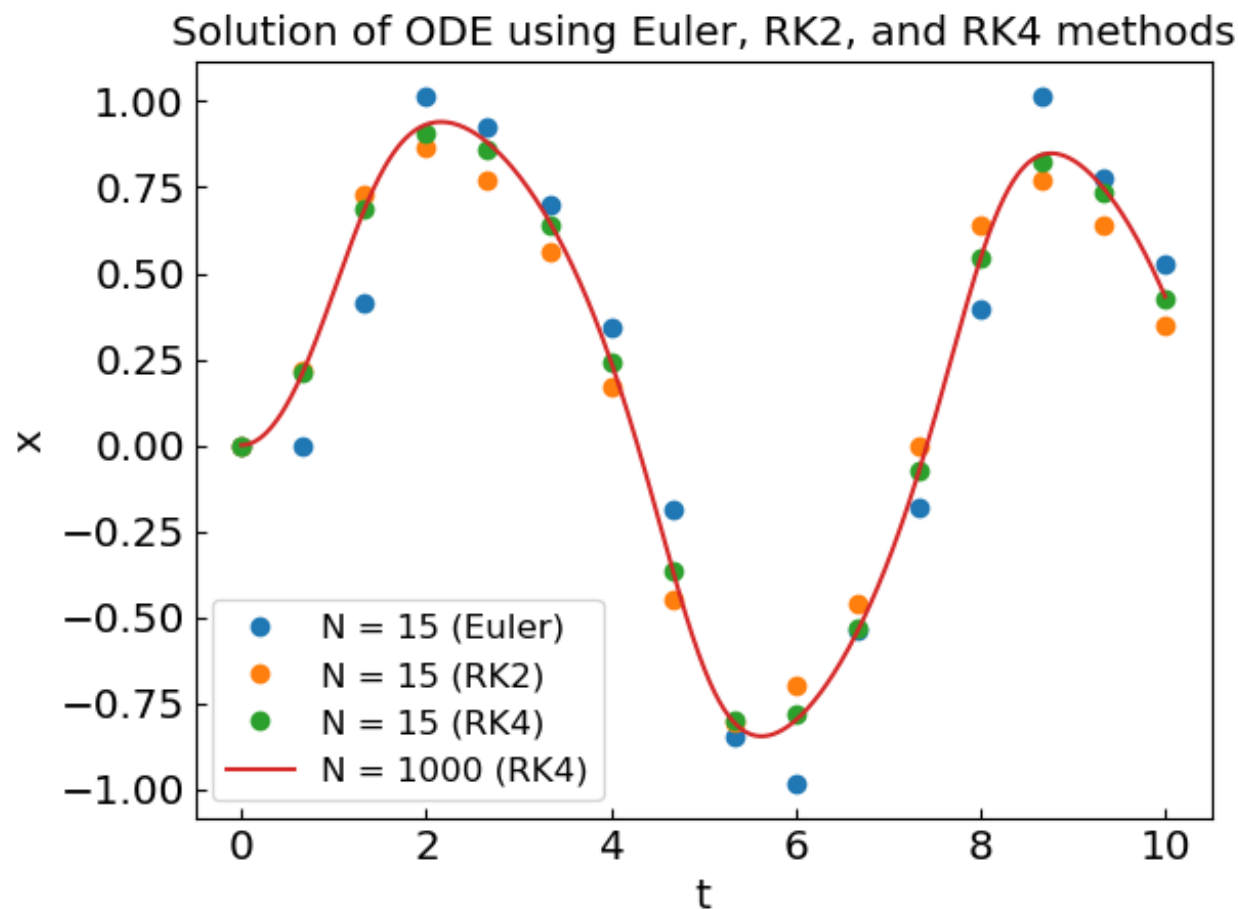
$$x(t+h) = x(t) + \frac{1}{6}(k_1 + 2k_2 + 2k_3 + k_4).$$

誤差：

- 各ステップで $O(h^5)$
- $N = t_{\text{end}} / h$ ステップ後の全体で $O(N h^5) \sim O(h^4)$

物理でODEを解くときには通常RK4を用いることが多い

異なる数値解法の比較



連立1階微分方程式

1階微分方程式のN元連立系を考えよう:

$$\begin{aligned}\frac{dx_1}{dt} &= f_1(x_1, \dots, x_N, t), \\ \frac{dx_2}{dt} &= f_2(x_1, \dots, x_N, t), \\ &\vdots \\ \frac{dx_N}{dt} &= f_N(x_1, \dots, x_N, t).\end{aligned}$$

ベクトル $\boldsymbol{x} = (x_1, \dots, x_N)$, $\boldsymbol{f} = (f_1, \dots, f_N)$
を用いて書き直すと

$$\frac{d\boldsymbol{x}}{dt} = \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}, t)$$

数値解法はベクトルの要素ごとにそのまま適用可能

連立1階微分方程式

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

- Euler法: $x(t+h) = x(t) + hf(x(t), t)$.

- RK2:

$$k_1 = hf(x(t), t),$$

$$k_2 = hf\left(x(t) + \frac{k_1}{2}, t + \frac{h}{2}\right),$$

$$x(t+h) = x(t) + k_2.$$

- RK4:

$$k_1 = hf(x(t), t),$$

$$k_2 = hf\left(x(t) + \frac{k_1}{2}, t + \frac{h}{2}\right),$$

$$k_3 = hf\left(x(t) + \frac{k_2}{2}, t + \frac{h}{2}\right),$$

$$k_4 = hf(x(t) + k_3, t + h),$$

$$x(t+h) = x(t) + \frac{1}{6}(k_1 + 2k_2 + 2k_3 + k_4).$$

2階微分方程式

運動方程式などは(N元連立)2階微分方程式である：

$$\frac{d^2 \boldsymbol{x}}{dt^2} = \boldsymbol{F}\left(\boldsymbol{x}, \frac{d\boldsymbol{x}}{dt}, t\right) \quad \boldsymbol{x} = \begin{pmatrix} x_1 \\ \vdots \\ x_N \end{pmatrix}, \boldsymbol{F} = \begin{pmatrix} F_1 \\ \vdots \\ F_N \end{pmatrix}$$

これを解くためには、通常1次微分を従属変数として新たに定義して、2N元連立系として書き直す。つまり、

$$\frac{d\boldsymbol{x}}{dt} = \boldsymbol{v} \quad \text{と新しく変数を定義すると(速度)、}$$

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \boldsymbol{x}(t) \\ \boldsymbol{v}(t) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \boldsymbol{v}(t) \\ \boldsymbol{F}(\boldsymbol{x}(t), \boldsymbol{v}(t), t) \end{pmatrix}$$

という2N元連立1階方程式に帰着できる。
これは今まで紹介してきた方法で解ける。

陽解法と陰解法

前進オイラー法:

$$x(t+h) \approx x(t) + hf(x(t), t)$$

... 陽 (explicit) 解法。現在知っている値 $x(t)$ を使って、
知りたい解 $x(t+h)$ が陽 (あらわ) に書ける。

後退オイラー法:

$$x(t+h) \approx x(t) + hf(x(t+h), t)$$

$\because x(t) = x(t+h) - h \frac{dx(t+h)}{dt} + O(h^2)$

... 陰 (implicit) 解法。知りたい解 $x(t+h)$ を求めるには、
上の(非線形)方程式を数值的に解く必要がある。

なぜこのように、面倒なことを考えるのか？

硬い方程式

硬い(stiff)常微分方程式: $\frac{dx}{dt} = -cx, (c \gg 1)$

これを初期条件 $x(t=0) = 1$ の下、陽解法で解くと、
刻み幅を極めて小さくしない限り、**数值的に不安定**

このような微分方程式を**硬い方程式**と一般にいう

典型的には、解に急激な減衰解を含む場合、
硬い方程式になる

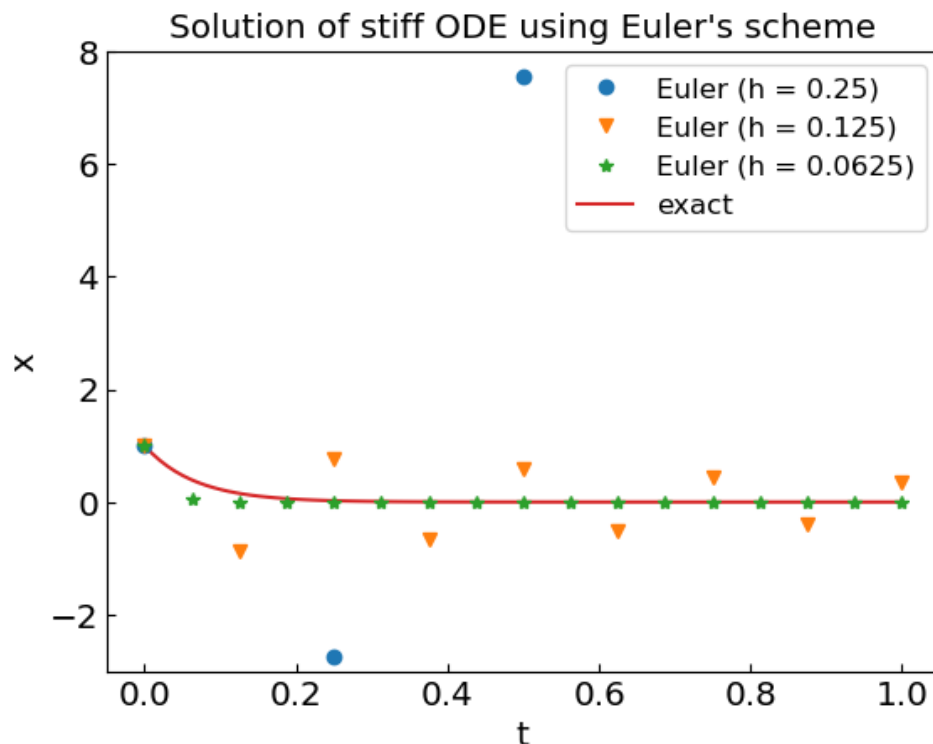
陽解法と硬い方程式

硬い(stiff)常微分方程式: $\frac{dx}{dt} = -cx, (c \gg 1)$

これを初期条件 $x(t=0) = 1$ の下、Euler法で解こう。
厳密解は $x(t) = e^{-ct}$ である。

刻みを $h = 1/4, 1/8, 1/16$,
定数を $c=15$ とする。

前進オイラー法で解くと、
 $h = 1/4$ は発散してしまう!



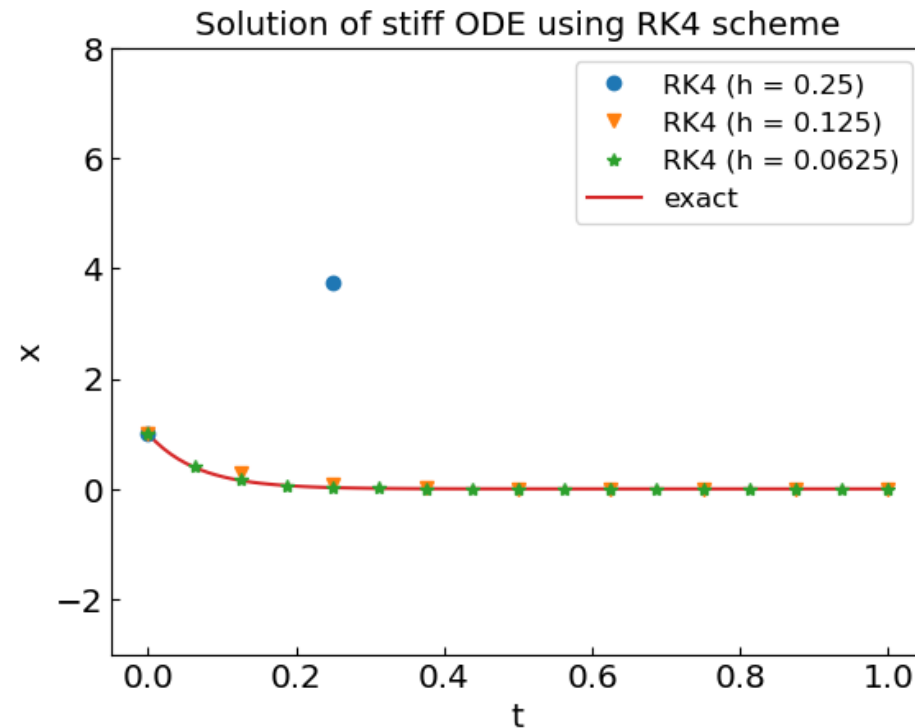
陽解法と硬い方程式

硬い(stiff)常微分方程式: $\frac{dx}{dt} = -cx, (c \gg 1)$

これを初期条件 $x(t=0) = 1$ の下、Euler法で解こう。
厳密解は $x(t) = e^{-ct}$ である。

刻みを $h = 1/4, 1/8, 1/16$,
定数を $c=15$ とする。

多少マシンだがRK4法でも、
 $h = 1/4$ は発散してしまう!



陰解法と硬い方程式

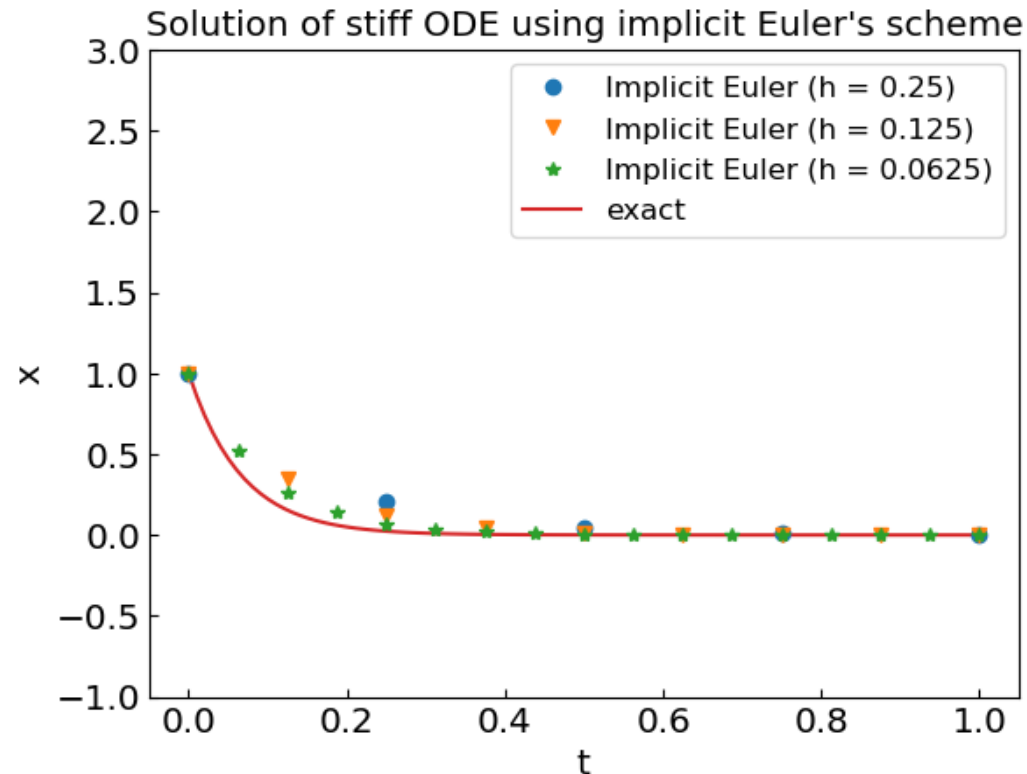
硬い(stiff)常微分方程式: $\frac{dx}{dt} = -cx, (c \gg 1)$

これを初期条件 $x(t=0) = 1$ の下、Euler法で解こう。
厳密解は $x(t) = e^{-ct}$ である。

刻みを $h = 1/4, 1/8, 1/16$,
定数を $c=15$ とする。

後退オイラー法で解くと、
 $h = 1/4$ も発散しない!

なぜ?



陰解法と硬い方程式

硬い(stiff)常微分方程式: $\frac{dx}{dt} = -cx, (c \gg 1) \quad x(t=0) = 1$

前進オイラー法: $x(t + nh) = (1 - ch)^n x(t)$
 $\leftarrow x(t + h) = x(t) + hf(x(t), t)$

後退オイラー法: $x(t + nh) = \frac{1}{(1 + ch)^n} x(t)$
 $\leftarrow x(t + h) = x(t) + hf(x(t + h), t)$

前進オイラー法は $|1 - ch| > 1$ つまり $h > 2/c$ のとき発散!
 一方、後退オイラー法は h に依らず $n \rightarrow \infty$ で 0 に収束。

- 陰解法は陽解法に比べて減衰解が安定
- しかし一般に、各ステップで $x(t+h)$ についての非線形方程式を解かなければならない

適応刻み幅制御 (adaptive step size control)

刻み幅の選び方は所望の精度を得るために重要:

- h 大きすぎ: 精度が低くなる
- h 小さすぎ: 不要な反復による計算資源の無駄
- 各ステップでの誤差は t の関数として求まる

適応刻み幅制御: 各ステップで局所的に誤差を評価し、
 h を制御して所望の精度を達成

各ステップでの誤差評価法の例:

- $x(t+2h)$ を幅 $2h$ の1ステップと幅 h の2ステップでそれぞれ計算し、比較
- 異なる次数の2つの解法を比較

適応刻み幅制御 (adaptive step size control)

$x(t+2h)$ を幅 $2h$ の1ステップと幅 h の2ステップで計算

- 幅 $2h$ の1ステップでのRK4の $O(h^5)$ の誤差:

$$x(t+2h) \approx x_{2h \times 1} + c(2h)^5$$

- 幅 h の2ステップでのRK4の $O(h^5)$ の誤差:

$$x(t+2h) \approx x_{h \times 2} + 2ch^5$$

これより、幅 h の1ステップでのRK4の誤差は、次のように見積もれる:

$$\epsilon = |ch^5| = \frac{|x_{2h \times 1} - x_{h \times 2}|}{30}$$

適応刻み幅制御 (adaptive step size control)

(続き) 幅 h の1ステップでのRK4の誤差:

$$\epsilon = |ch^5| = \frac{|x_{2h \times 1} - x_{h \times 2}|}{30}$$

各 t で精度 δ (e.g. 10^{-3})を達成したいとする。

その時のステップ h' での所望の精度は $h'\delta = ch'^5$

刻み幅を h から h' に適応させる: $h' = h \left(\frac{30h\delta}{|x_{2h \times 1} - x_{h \times 2}|} \right)^{\frac{1}{4}}$

- $h' > h$: 刻み幅小さすぎ。
そのまま $x(t+2h)$ に進み、 $h \rightarrow h'$ と増加
- $h' < h$: 刻み幅大きすぎ。
 $h \rightarrow h'$ と減少させ、 $x(t+h)$ を再評価

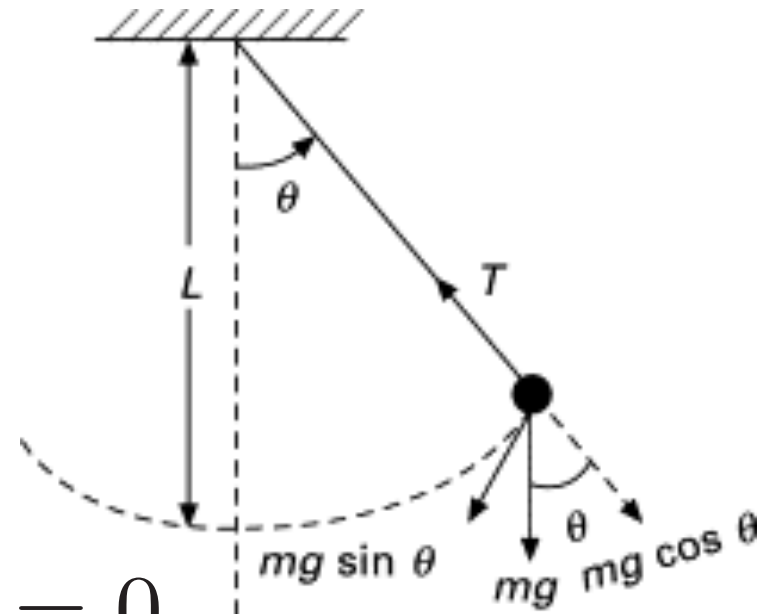
実習タイム

- 単振り子の運動方程式を解いてみよ。

$$mL \frac{d^2\theta}{dt^2} = -mgL \sin \theta .$$

- 初期条件:

$$\theta(t = 0) = \theta_0, \quad \omega(t = 0) = 0$$



詳しくはipynbを参照のこと。