

基本的な力学問題

Runge-Kutta法

モデリングとシミュレーション

1

2020年度

連立常微分方程式の数値解法

Runge-Kutta法

- 独立変数を t 、従属変数を \vec{y} とする以下の連立微分方程式を考える。

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

- 数値解： t を h 刻みで増加させ、従属変数の列を得る

$$\vec{y}(t) \rightarrow \vec{y}(t + h)$$

4次のRunge-Kutta法

$$\begin{aligned}\vec{k}_1 &= hf^{\vec{}}(t_n, \vec{y}_n) \\ \vec{k}_2 &= hf^{\vec{}}\left(t_n + \frac{h}{2}, \vec{y}_n + \frac{\vec{k}_1}{2}\right) \\ \vec{k}_3 &= hf^{\vec{}}\left(t_n + \frac{h}{2}, \vec{y}_n + \frac{\vec{k}_2}{2}\right) \\ \vec{k}_4 &= hf^{\vec{}}(t_n + h, \vec{y}_n + \vec{k}_3)\end{aligned}$$

$$\vec{y}_{n+1} = \vec{y}_n + \frac{1}{6}(\vec{k}_1 + 2\vec{k}_2 + 2\vec{k}_3 + \vec{k}_4) + O(h^5)$$

t1からt2までnstep刻みで独立変数を進める

入力： $\vec{y}(t_1), t_1, t_2, n_{\text{step}}, \vec{f}(t, \vec{y})$

出力： $y[i][j] = y_i(t_j); t_j = j \times \Delta t + t_1, \Delta t = (t_2 - t_1)/n_{\text{step}}$

```
/**
 * solve by rk4 from t1 to t2 with nstep
 * @param vstart start values of dependent variables
 * @param t1    initial value of independent variable
 * @param t2    final value of independent variable
 * @param nstep the number of steps between t1 and t2
 * @param eq    class contains differential equations
 * @return     sequence of values of dependent variables
 */
public static double[][] rk4(
    double vstart[], double t1, double t2, int nstep,
    DifferentialEquation eq)
```

戻り値の最初のインデクスは変数インデクス、二番目は独立変数のステップ

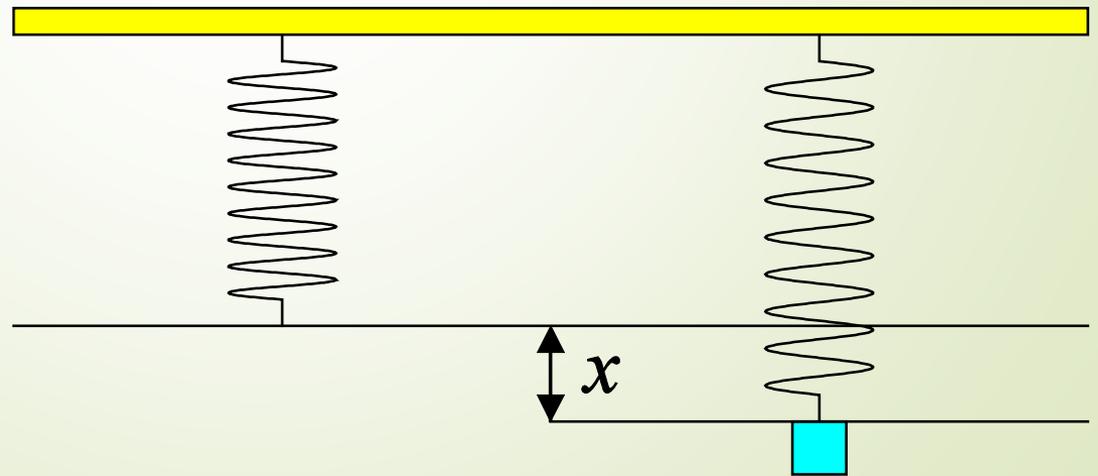
例：バネの振動

- ▶ Hooke の法則
 - ▶ 力は変位に比例する

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx$$

調和振動子

Harmonic Oscillator



一般解

➡ 一般解は、二つの解の重ね合わせ

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2 x$$

$$x = A\cos\omega t + B\sin\omega t$$

$$\omega^2 = \frac{k}{m}$$

➡ 別の表現

$$x = C\cos(\omega t + \delta)$$

三角関数と指数関数

▶ Eulerの公式

$$e^{i\theta} = \cos \theta + i \sin \theta$$

$$\cos \theta = \frac{e^{i\theta} + e^{-i\theta}}{2}$$

$$\sin \theta = \frac{e^{i\theta} - e^{-i\theta}}{2i}$$

▶ 二階微分

$$\frac{d^2}{dt^2} e^{\pm i\omega t} = -\omega^2 e^{\pm i\omega t}$$

指数関数を用いた解

➡ 一般解 : $x(t) = ae^{i\omega t} + be^{-i\omega t}$, $\omega^2 = k/m$

➡ 例えば、以下のような初期値の場合
 $x(0) = 0$, $v(0) = v_0$

➡ 一般解から : $x(0) = a + b = 0$, $v(0) = i\omega(a - b) = v_0$

$$a = -b = -i \frac{v_0}{2\omega}$$

$$x(t) = -i \frac{v_0}{2\omega} (e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}) = \frac{v_0}{\omega} \sin \omega t$$

二階微分方程式の一階連立微分方程式への変換

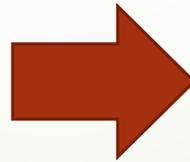
$$\frac{d^2x}{dt^2} = F\left(t, x, \frac{dx}{dt}\right)$$



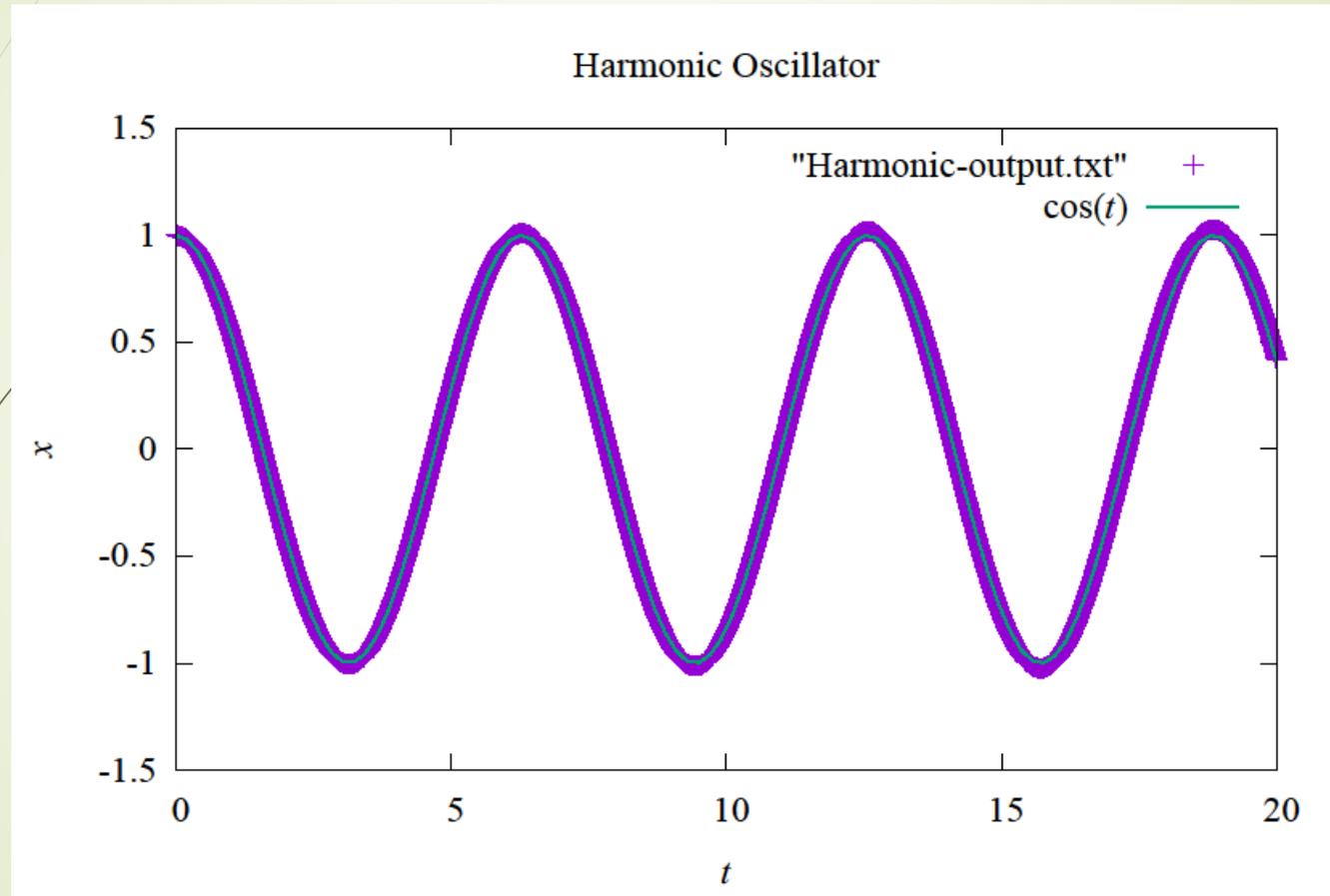
$$\begin{aligned}\frac{dv}{dt} &= F(t, x, v) \\ \frac{dx}{dt} &= v\end{aligned}$$

例：二階微分方程式から一階微分方程式へ：振動子

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x$$



$$\begin{aligned}\frac{dv}{dt} &= -\frac{k}{m}x \\ \frac{dx}{dt} &= v\end{aligned}$$



厳密解が得られる場合には必ず比較すること

例：減衰振動

➡ 摩擦がある場合 $m \frac{d^2x}{dt^2} = -kx - \gamma \frac{dx}{dt}$

➡ エネルギーは保存しない

➡ 摩擦で散逸する

➡ 解の形を仮定($\alpha > 0$)

$$x(t) = (A \cos \omega t + B \sin \omega t) e^{-\alpha t}$$

$$x(t) = (A\cos\omega t + B\sin\omega t)e^{-\alpha t}$$

$$\frac{dx}{dt} = -\omega(A\sin\omega t - B\cos\omega t)e^{-\alpha t} - \alpha x$$

$$\begin{aligned}\frac{d^2x}{dt^2} &= -\omega^2(A\cos\omega t + B\sin\omega t)e^{-\alpha t} + \\ &\alpha\omega(A\sin\omega t - B\cos\omega t)e^{-\alpha t} - \alpha\frac{dx}{dt} \\ &= -\omega^2x + \alpha\omega(A\sin\omega t - B\cos\omega t)e^{-\alpha t} - \alpha\frac{dx}{dt}\end{aligned}$$

$$\omega(A\sin\omega t - B\cos\omega t) = -\frac{dx}{dt} - \alpha x$$

$$\begin{aligned}\frac{d^2x}{dt^2} &= -\omega^2 x + \alpha\omega(A\sin\omega t - B\cos\omega t)e^{-\alpha t} - \alpha \frac{dx}{dt} \\ &= -\omega^2 x - \alpha^2 x - 2\alpha \frac{dx}{dt} \\ &= -(\alpha^2 + \omega^2)x - 2\alpha \frac{dx}{dt}\end{aligned}$$

➡ 運動方程式と見比べて

$$m(\alpha^2 + \omega^2) = k$$

$$2\alpha m = \gamma$$



$$\alpha = \frac{\gamma}{2m}$$

$$\omega^2 = \frac{1}{m} \left(k - \frac{\gamma^2}{4m} \right)$$

➡ 境界条件： $x(0) = 0$ 及び $v(0) = 1$

➡ $x(0) = 0 \Rightarrow A = 0$

➡ $v(0) = 1 \Rightarrow -\alpha A + \omega B = 1 \Rightarrow B = \omega^{-1}$

$$x(t) = \omega^{-1} e^{-\alpha t} \sin \omega t$$

