Discrete-time Dynamical System

Shin-ichi YOSHIMOTO

2021/6/25

Contents

1		Kicl	ked rot	$ator \cdot$	• • •	• • •	• •	• •	• •	•	• •	• •	•	• •	•	• •	 •	• •	•	•	• •	•	• •	•	•	•	•	• •	•	•	•	2
2		Star	ndard I	Map •		• • •	• •	• •		•			•		•	• •	 •		•	•	• •	•		•	•	•	•		•	•	•	2
3		Line	earizati	ion of	a m	ар а	t a	fixe	$_{\mathrm{ed}}$	po	int		•		•	• •	 •		•	•	• •	•		•	•	•	•		•	•	•	2
4		離散	以時間力]学系				• •	• •	•			•		•	•	 •		•	•		•		•	•	•	•		•	•	•	3
	4.1		線形化	上方程:	式 •			• •	• •	•			•		•	•	 •		•	•		•		•	•	•	•		•	•	•	3
	4.	1.1	伢	削: 2 次	て元爵	惟散日	诗間	『 系		•			•		•				•	•		•		•		•	•		•	•	•	4

1 Kicked rotator

$$\mathcal{H}(\theta, p, t) = \frac{1}{2}p^2 + K\cos\theta \sum_{n = -\infty}^{\infty} \delta(t - nT)$$
 (1)

$$\frac{dp}{dt} = -\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial \theta} = K \sin \theta \sum_{n = -\infty}^{\infty} \delta(t - nT)$$
 (2)

$$\frac{d\theta}{dt} = \frac{\partial H}{\partial p} = p \tag{3}$$

2 Standard Map

$$\begin{cases} p_{n+1} = p_n + K \sin \theta_n \\ \theta_{n+1} = \theta_n + p_{n+1} \end{cases}$$
(4)

演算子 Ãを

$$\tilde{h}\theta_n \equiv K \sin \theta_n \tag{5}$$

と定義すると、式(4)は

$$\begin{pmatrix} p_{n+1} \\ \theta_{n+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & \tilde{h} \\ 1 & 1 + \tilde{h} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} p_n \\ \theta_n \end{pmatrix} \tag{6}$$

と書ける。

変換 $(p_n, \theta_n) \mapsto (p_{n+1}, \theta_{n+1})$ に対する Jacobian は、

3 Linearization of a map at a fixed point

$$\begin{cases} x_{n+1} = f(x_n, y_n) \\ y_{n+1} = g(x_n, y_n) \end{cases}$$
 (7)

固定点 (x*, y*) に対して

$$\begin{cases} f(x^*, y^*) = x^* \\ g(x^*, y^*) = y^* \end{cases}$$
 (8)

f(x,y) と g(x,y) を (x^*,y^*) の周りでテーラー展開すると

$$\begin{cases}
f(x,y) = f(x^*,y^*) + f_x(x^*,y^*)(x-x^*) + f_y(x^*,y^*)(y-y^*) + \dots \\
g(x,y) = g(x^*,y^*) + g_x(x^*,y^*)(x-x^*) + g_y(x^*,y^*)(y-y^*) + \dots
\end{cases}$$
(9)

 $\delta x_n = x_n - x^*, \ \delta y_n = y_n - y^*$ と置くと、 $x_{n+1} = \delta x_{n+1} + x^*, \ y_{n+1} = \delta y_{n+1} + y^*$ だから

$$\begin{cases} \delta x_{n+1} + x^* = f(x^*, y^*) + f_x(x^*, y^*) \delta x_n + f_y(x^*, y^*) \delta y_n \\ \delta y_{n+1} + y^* = g(x^*, y^*) + g_x(x^*, y^*) \delta x_n + g_y(x^*, y^*) \delta y_n \end{cases}$$
(10)

式(8)より、

$$\begin{pmatrix}
\delta x_{n+1} \\
\delta y_{n+1}
\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}
f_x(x^*, y^*) & f_y(x^*, y^*) \\
g_x(x^*, y^*) & g_y(x^*, y^*)
\end{pmatrix} \begin{pmatrix}
\delta x_n \\
\delta y_n
\end{pmatrix}$$
(11)

4 離散時間力学系

4.1 線形化方程式

次の離散時間系を考える。

$$x_i(k+1) = f_i(x_1(k), x_2(k), \dots, x_n(k)), \quad (i=1, 2, \dots, n)$$
 (12)

これはベクトル表記を用いて

$$\boldsymbol{x}(k+1) = \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}(k)) \tag{13}$$

と表すことにする。いま、f(x) の固定点を x_0 とすると、

$$f(x_0) = x_0 \tag{14}$$

固定点からの微小な変動 $\delta x(k)$ を考えると

$$\boldsymbol{x}(k) = \boldsymbol{x}_0 + \delta \boldsymbol{x}(k) \tag{15}$$

これを式 (13) に代入して

$$\boldsymbol{x}(k+1) = \boldsymbol{x}_0 + \delta \boldsymbol{x}(k+1) = \boldsymbol{f}(\boldsymbol{x}_0 + \delta \boldsymbol{x}(k)) \tag{16}$$

$$f(x_0 + \delta x(k)) = f(x_0) + \frac{\partial}{\partial x} f(x_0) \delta x(k) + \dots$$
(17)

$$\delta x(k+1) = \frac{\partial}{\partial x} f(x_0) \delta x(k)$$
(18)

$$= D\mathbf{f}(\mathbf{x_0})\delta\mathbf{x}(k) \tag{19}$$

4.1.1 例: 2 次元離散時間系

References

- [1] アーノルド, 古典力学の数学的方法
- [2] 市川芳彦, プラズマにおける非線形現象の諸問題 (3), 核融合研究, 1988, 59 巻, 5 号, p. 362-391.
- [3] 川上博, 非線形現象入門 定性的接近法, 2005
- [4] 伊藤大輔, 非線形力学系における分岐理論の解析・応用 I, システム/制御/情報, Vol. 64, No. 2, pp. 70-75, 2020