

Introdução aos sistemas dinâmicos

Mendeli H. Vainstein¹

¹Instituto de Física, Universidade Federal do Rio Grande do Sul, Brasil

Semestre 2020-1

1 Sistemas não-lineares de tempo discreto

- Caso unidimensional
- Estabilidades dos Pontos Fixos

2 Coeficiente de Lyapunov

Mapas

Seja o mapa:

$$x_{n+1} = f(x_n).$$

- **Órbita:** sequência de pontos gerados pelo mapa (x_0, x_1, \dots, x_n)
- **Ponto fixo:** x^* é chamado de ponto fixo do mapa se

$$x_{n+1} = x_n = x^*$$

ou

$$x^* = f(x^*).$$

Ex.: os pontos fixos do mapa $x_{n+1} = (x_n)^3$ são $-1, 0, +1$.

Estabilidade dos Pontos Fixos

A estabilidade de um ponto fixo x^* está relacionada com o fato de se um dado ponto x_n na sua vizinhança se aproxima ou se afasta do ponto fixo à medida que o mapa é iterado.

- aproximação: ponto fixo **assintoticamente estável**.
- afastamento: ponto fixo **instável**

Seja um x_n próximo ao ponto fixo x^* ,

$$x_n = x^* + \epsilon_n,$$

com $\epsilon_n \equiv x_n - x^*$ e $|\epsilon_n| \ll 1$.

Voltando ao mapa, temos

$$x_{n+1} = f(x_n) = f(x^* + \epsilon_n).$$

Também, podemos escrever que

$$x_{n+1} = x^* + \epsilon_{n+1}.$$

Estabilidade dos Pontos Fixos

Comparamos a diferença entre o ponto fixo e a primeira iteração (partindo de x_n), $|\epsilon_{n+1}|$ com a diferença entre o ponto fixo e o ponto original x_n , $|\epsilon_n|$. Se obtivermos que para qualquer n , $|\epsilon_{n+1}| < |\epsilon_n|$, o ponto fixo x^* será estável; caso contrário, $|\epsilon_{n+1}| > |\epsilon_n|$ será instável. A obtenção de um critério para a estabilidade do ponto fixo parte da suposição de que a diferença $|\epsilon_n|$ é pequena, permitindo que seja feita uma expansão em torno de x^* , ou seja,

$$x_{n+1} = f(x_n) = f(x^* + \epsilon_n) \approx f(x^*) + \left(\frac{df(x)}{dx} \Big|_{x=x^*} \right) \epsilon_n + O(\epsilon_n)^2.$$

Handwritten notes:
 $x^* + \epsilon_{n+1} \approx f(x^*) + \frac{df}{dx} \epsilon_n + O(\epsilon_n^2)$

Utilizando em conjunto com

$$\begin{aligned} f(x_n) &= x_{n+1} = x^* + \epsilon_{n+1}, \\ x^* &= f(x^*). \end{aligned}$$

Estabilidade dos Pontos Fixos

Obtemos,

$$f(x_n) = f(x^* + \epsilon_n) \approx f(x^*) + \left(\frac{df(x)}{dx} \Big|_{x=x^*} \right) \epsilon_n + \dots$$

$$x^* + \epsilon_{n+1} \approx x^* + \left(\frac{df(x)}{dx} \Big|_{x=x^*} \right) \epsilon_n + \dots$$

$$\epsilon_{n+1} = \lambda \epsilon_n$$

onde

$$\lambda = \frac{df(x)}{dx} \Big|_{x=x^*} .$$

Para que a condição $|\epsilon_{n+1}| < |\epsilon_n|$ seja verificada teremos que $-1 < \lambda < 1$. Esta é a condição de estabilidade assintótica.

Órbitas periódicas

- Órbita de período- k é composta por k pontos diferentes x_1, x_2, \dots, x_k

$$x_2 = f(x_1)$$

$$x_3 = f(x_2) = f(f(x_1)) = f^{(2)}(x_1)$$

$$\vdots \quad \vdots$$

$$x_k = f(x_{k-1}) = f(f(x_{k-2})) = \dots = f^{(k-1)}(x_1)$$

$$x_{k+1} = f(x_k) = f(f(x_{k-1})) = \dots = f^{(k)}(x_1) = x_1$$

- $f^{(j)}$: j -ésima iteração sucessiva a partir de x_1

Uma órbita de período-2 é dada por:

$$x_2 = f(x_1) = f(f(x_2)) = f^{(2)}(x_2)$$

$$x_1 = f(x_2) = f(f(x_1)) = f^{(2)}(x_1)$$

$$\rightarrow x_1 = f^{(2)}(x_1) = F(x_1) \\ = (f \circ f)(x_1)$$

Estabilidade de órbitas periódicas

Para testar a estabilidade dos pontos fixos, devemos derivar $f^{(2)}(x) = f(f(x))$ e testar se $|f^{(2)}(x^*)| < 1$. A forma mais simples de fazer isto é por meio do uso da regra da cadeia para a derivada, isto é

$$\lambda = \frac{df^{(2)}(x)}{dx} = \frac{df(f(x))}{dx} = \frac{df(u)}{du} \frac{du}{dx}, \quad u = f(x) \quad (1)$$

$$\left. \frac{df^{(2)}(x)}{dx} \right|_{x=x_1^*} = \left. \frac{df(u)}{du} \right|_{u=f(x_1^*)} \left. \frac{du}{dx} \right|_{x=x_1^*}. \quad (2)$$

$$f^{(3)} = (f \circ f^{(2)})$$

Como $f(u)$ é a própria $f(x)$, podemos reescrever como

$$\left. \frac{df^{(2)}(x)}{dx} \right|_{x=x_1^*} = \left. \frac{df(x)}{dx} \right|_{x=f(x_1^*)} \left. \frac{df(x)}{dx} \right|_{x=x_1^*}.$$

Estabilidade de órbitas periódicas

Notando que quando iteramos o mapa a partir de x_1^* obtemos x_2^* , ou seja, $x_2^* = f(x_1^*)$, temos

$$\lambda = \left. \frac{df^{(2)}(x)}{dx} \right|_{x=x_1^*} = \left. \frac{df(x)}{dx} \right|_{x=x_2^*} \left. \frac{df(x)}{dx} \right|_{x=x_1^*},$$

o que simplifica bastante o cálculo da estabilidade dos pontos fixos.

$$x_{n+1} = f(x_n) = 4rx_n(1 - x_n).$$

Esta equação não-linear tenta descrever dois efeitos populacionais:

- reprodução, onde a população aumenta a uma taxa proporcional à população atual, para tamanhos populacionais pequenos;
- decréscimo ou mortalidade da população para tamanhos populacionais maiores, onde a taxa de mortalidade depende do tamanho atual.

Entretanto, para que a equação tenha significado real, os valores de x não podem ser negativos. Para tanto, o domínio da equação que pode ser utilizado para os estudos populacionais tem que estar restrito à região $[0, 1]$.

Mapa Logístico

$$x_{n+1} = f(x_n) = 4\lambda x_n(1-x_n)$$

Pontos fixos:

$$x^* = f(x^*)$$

$$x^* = 4\lambda x^*(1-x^*)$$

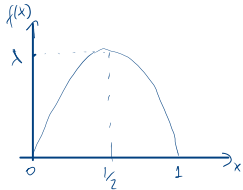
$$x_1^* = 0$$

ou

$$1 = 4\lambda(1-x^*)$$

$$\frac{1}{4\lambda} = 1-x^*$$

$$x_2^* = 1 - \frac{1}{4\lambda}$$



Estabilidade dos pontos fixos:

$$|f'(x^*)| < 1$$

$$f'(x) = 4\lambda(1-2x)$$

$$\bullet f'(x_1^*) = f'(0) = 4\lambda$$

$$|4\lambda| < 1$$

$$-1 < 4\lambda < 1$$

$$0 < \lambda < \frac{1}{4}$$

$$x \geq 0$$

$\rightarrow x_1^* = 0$
estável

$$\bullet f'(x_2^*) = \dots$$
$$= 2 - 4\lambda$$

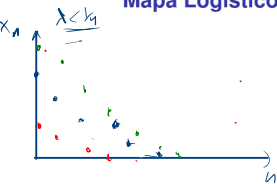
$$-1 < 2 - 4\lambda < 1$$

⋮

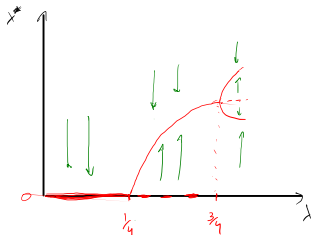
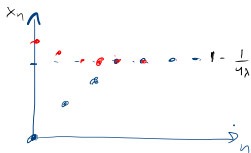
$$\frac{1}{4} < \lambda < \frac{3}{4}$$

$\rightarrow x_2^*$ é
estável.

Mapa Logístico



$1/4 < \lambda < 3/4$



$1 < 4\lambda < 1$

$0 < \lambda < \frac{1}{4}$ → $x_1^* = 0$ estável

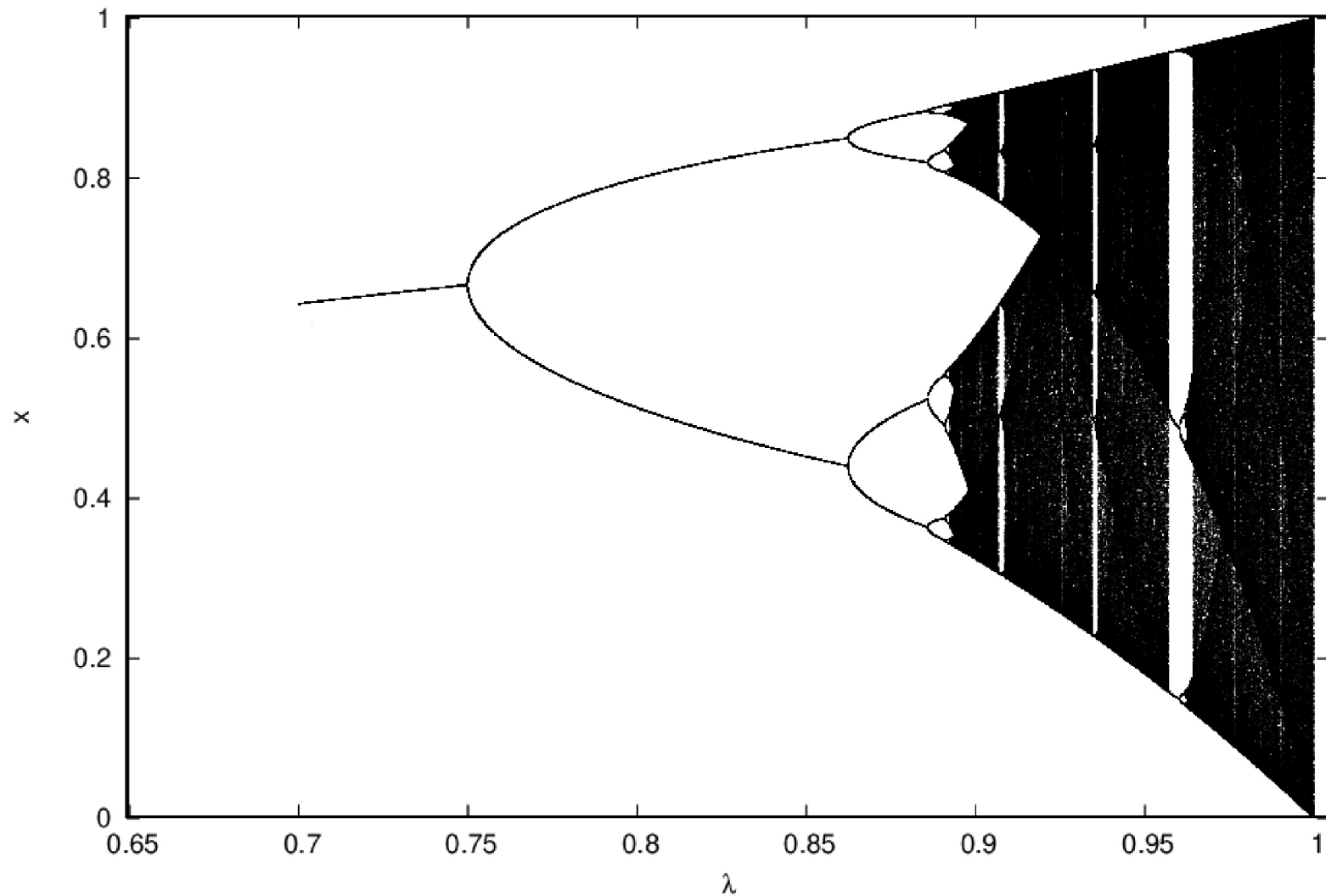
$x \geq 0$

• $f'(x_2^*) = \dots$
 $= 2 - 4\lambda$

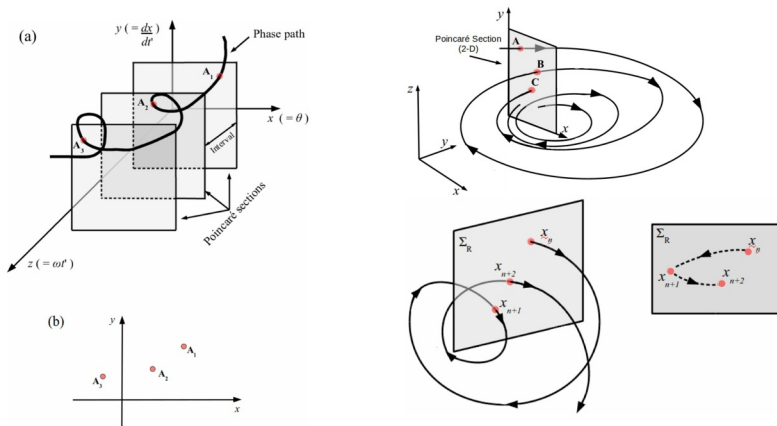
$-1 < 2 - 4\lambda < 1$

$\frac{1}{4} < \lambda < \frac{3}{4}$ → x_2^* é estável.

Bifurcation diagram - Logistic map



Seção de Poincaré: de sistemas contínuos para mapas



M. Cattani, I. L. Caldas, S. L. de Souza, K. C. Iarosz, *Deterministic Chaos Theory: Basic Concepts*. Rev. Bras. Ensino Fis. 39

no.1 São Paulo 2017 Epub Oct 17 (2016) <http://dx.doi.org/10.1590/1806-9126-rbef-2016-0185>

Diagrama de bifurcação do pêndulo forçado e amortecido

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + 2\beta \frac{d\theta}{dt} + \omega_0^2 \sin(\theta) = \gamma \omega_0^2 \cos(\omega t)$$

Condições iniciais e parâmetros:

$$\theta(0) = -\frac{\pi}{2}$$

$$\frac{d\theta}{dt}(0) = 0$$

$$\omega = 2\pi$$

$$\omega_0 = \frac{3}{2} \omega$$

$$\beta = \frac{1}{4} \omega_0$$

Tempos utilizados para construir o diagrama de bifurcação:

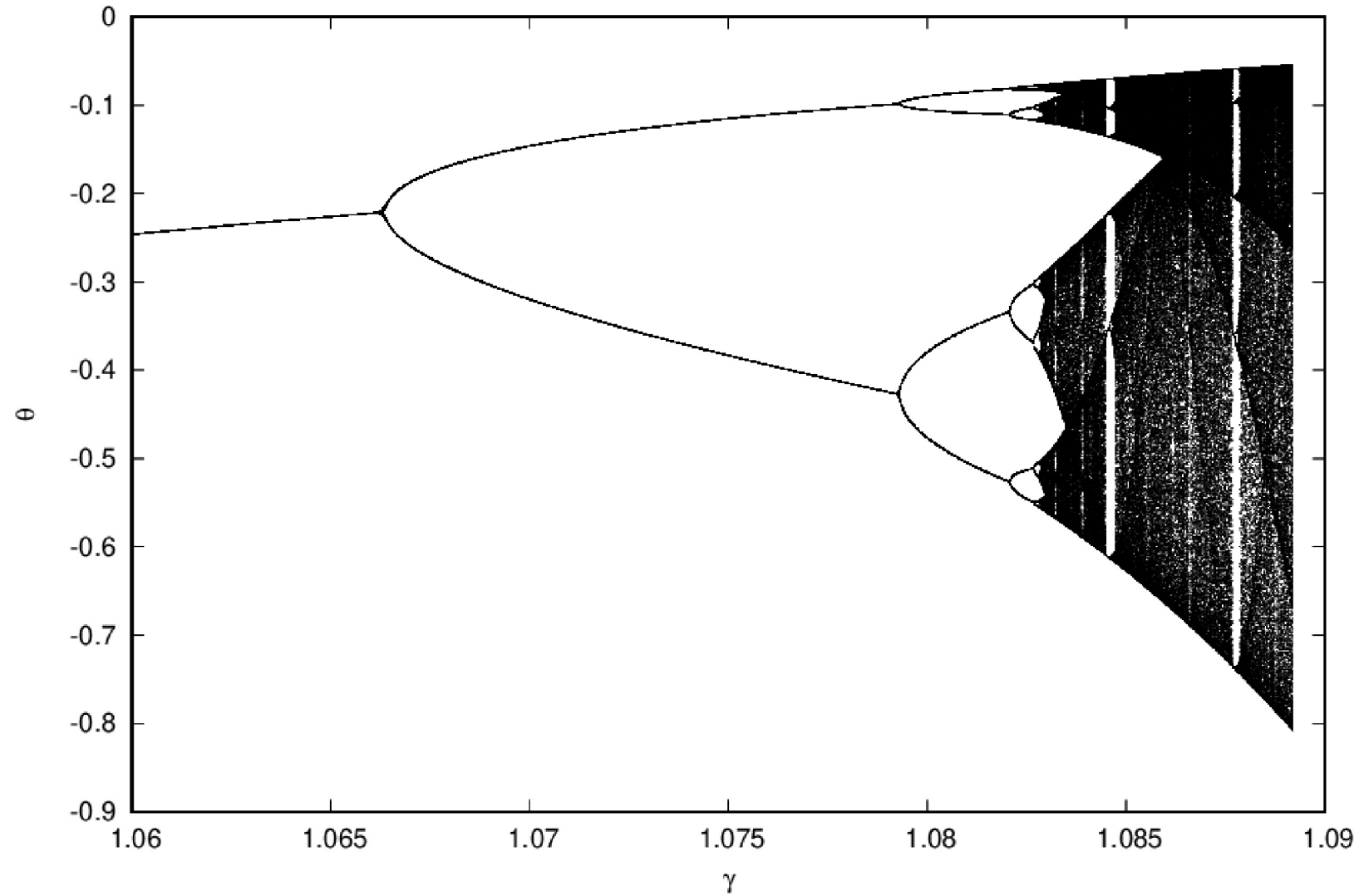
$$\theta(t_0), \theta(t_0+1), \theta(t_0+2), \dots, \theta(t_0+400)$$

$$t_0 = 500$$

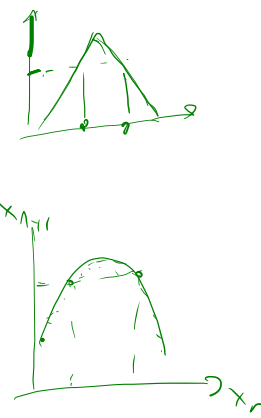
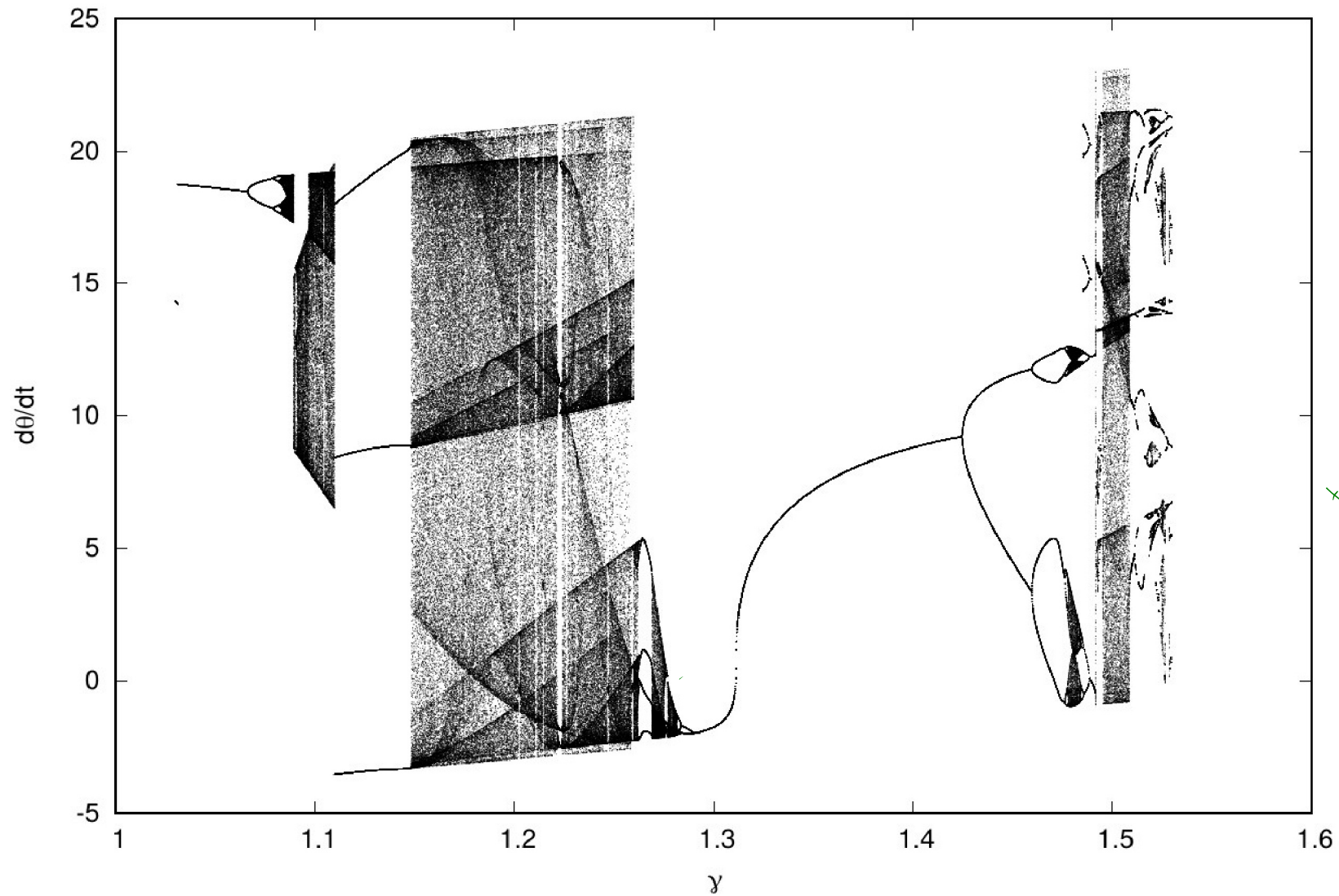
$$\gamma = 1.0600 \dots 1.0892$$

Mais detalhes em John R. Taylor, Classical Mechanics, p 483-487

Bifurcation diagram - Damped driven pendulum



Bifurcation diagram - Damped driven pendulum



Expoente de Lyapunov

A assinatura de um sistema caótico é a sensibilidade quanto às condições iniciais. A taxa com que as distâncias entre duas trajetórias aumenta com o tempo pode ser caracterizada pelo expoente de Lyapunov.

Consideremos duas trajetórias que iniciam, correspondentemente, nas posições x_0 e $x_0 + \delta$. As duas trajetórias se relacionam através dos valores de x seguintes: $x_0, x_1, x_2, \dots, x_n$ e, correspondentemente, $x_0 + \delta, x_1 + \delta_1, x_2 + \delta_2, \dots, x_n + \delta_n$. Assumindo que δ_n é pequeno, podemos expandir $f(x)$ ao redor de x_n , obtendo:

$$f(x_n + \delta_n) = f(x_n) + f'(x_n)\delta_n \rightarrow \cancel{x_{n+1}} + \delta_{n+1} = \cancel{x_{n+1}} + f'(x_n)\delta_n,$$

que resulta em:

$$\delta_{n+1} = f'(x_n)\delta_n.$$

Coeficiente de Lyapunov

Podemos utilizar esta forma recursiva para obtermos a razão entre a distância entre as duas trajetórias após n passos (δ_n) e a distância inicial (δ_0):

$$\left| \frac{\delta_n}{\delta_0} \right| = \prod_{i=0}^{n-1} |f'(x_i)|.$$

Assumindo que a quantidade acima varie exponencialmente para valores grandes de n , temos:

$$\left| \frac{\delta_n}{\delta_0} \right| = e^{\Lambda_L n},$$

onde Λ_L é o chamado expoente de Lyapunov, definido como:

$$\Lambda_L \equiv \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n \ln |f'(x_i)|. \quad (3)$$

Mapa logístico

Exemplo 10.1.1:

$$x_{i+1} = f(x_i)$$

→ Mostrem que Λ é negativo se a solução alternativa é periódica de período p .

$$\Lambda = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N \ln \left| \frac{df(x)}{dx} \right|_{x=x_i}$$

→ Desprezo transiente e suponho que estou na órbita periódica.

$$\Lambda = \frac{1}{p} \sum_{i=0}^{p-1} \ln \left(\left| \frac{df}{dx} \right|_{x=x_i} \right)$$

$$= \frac{1}{p} \ln \left(\prod_{i=0}^{p-1} \left| \frac{df}{dx} \right|_{x=x_i} \right)$$

$$= \frac{1}{p} \ln \left| \frac{dF^{(p)}}{dx} \right|_{x=x_0}$$

↙ propriedade da derivada de função composta

→ Se x_0 pertence à órbita estável

$$\left| \frac{dF^{(p)}}{dx} \right| < 1 \Rightarrow \ln \left(\left| \frac{dF^{(p)}}{dx} \right|_{x=x_0} \right) < 0$$

$$\Rightarrow \underline{\underline{\Lambda < 0}}$$

$$\text{Se } \left| \frac{df^{(p)}}{dx} \right|_{x=x_n} = 0 \Rightarrow \Lambda \rightarrow -\infty$$

↳ órbita superestável

Mapa Logístico

(Exemplo 10.2: $x_{n+1} = 4\lambda x_n(1-x_n)$)

a) $x_1^* = 1 - \frac{1}{4\lambda}$ estável, $p=1$

em $\frac{1}{4} < \lambda < \frac{3}{4}$

$$\Lambda = \frac{1}{p} \ln \left| \frac{df}{dx} \right|_{x_1^*}$$

$$\Lambda = \ln |F'(x_1^*)|$$

$$= \ln |2 - 4\lambda|$$

• Se $\lambda \rightarrow \frac{1}{4}$: $\Lambda \rightarrow \ln(1) = 0$

• Se $\lambda \rightarrow \frac{3}{4}$: $\Lambda \rightarrow \ln(-1) = 0$

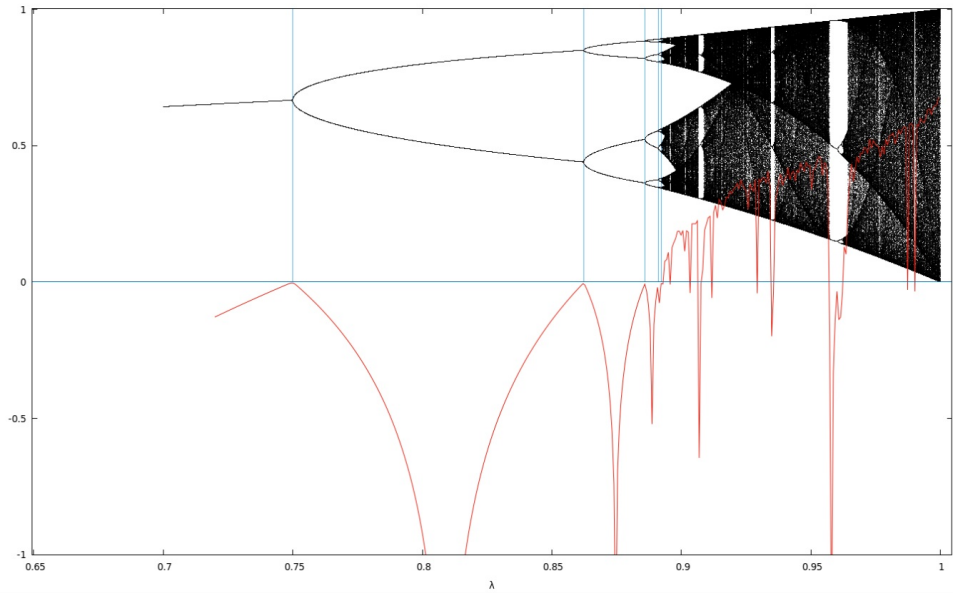
• Se $\lambda = \frac{1}{2}$: $\Lambda \rightarrow -\infty$

$$x_1^* = 1 - \frac{1}{4(1/2)} = 1 - \frac{1}{2} = \frac{1}{2}$$

b) Para $\frac{3}{4} < \lambda < \frac{1+\sqrt{6}}{4}$ estabilidade da órbita de período 2

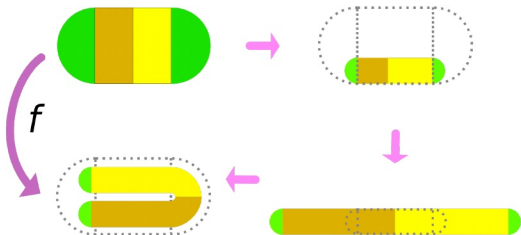
$$\Lambda = \frac{1}{2} \ln \left| \frac{dF^{(2)}}{dx} \right|_{x_2^*} = \dots = \frac{1}{2} \ln |-16\lambda^2 + 8\lambda + 4|$$

Bifurcation diagram - Logistic map



Esticamentos e dobras

- O atrator ocupa um volume finito no espaço de fase.
- Trajetórias vizinhas devem se distanciar exponencialmente com o passar do tempo e permanecerem confinadas. Como isso é possível?
- Contração em uma direção e esticamento em outra.



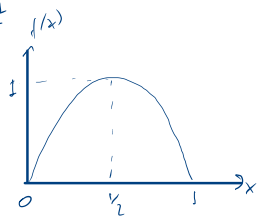
By SyntaxError55 at English Wikipedia, CC BY-SA 3.0,

<https://commons.wikimedia.org/w/index.php?curid=9017281>

Elasticamentos e dobras - Mapa logístico

$$x_{n+1} = f(x_n) = 4\lambda x_n(1 - x_n)$$

Se $\lambda = 1$



$$f(0) = 0$$

$$\begin{aligned} f\left(\frac{1}{2}\right) &= 4 \cdot \frac{1}{2} \left(1 - \frac{1}{2}\right) \\ &= 2 \left(\frac{1}{2}\right) = 1 \end{aligned}$$

$$f(1) = 4 \cdot 1 \cdot (1 - 1) = 0$$

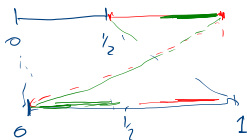
$$\left[0; \frac{1}{2}\right] \xrightarrow{f} [0, 1]$$

Elasticamento

$$\left[\frac{1}{2}; 1\right] \xrightarrow{f} [1, 0]$$

Elasticamento e dobra

↳ os pontos são invariantes



Referências

- 1 Luiz H. A. Monteiro, *Sistemas dinâmicos*, 3^a ed., Editora Livraria da Física, São Paulo (2011)
- 2 Weisstein, Eric W. "Lorenz Attractor." From MathWorld—A Wolfram Web Resource.
<https://mathworld.wolfram.com/LorenzAttractor.html>
(acessado em 08/09/2020)