

Um breve estudo do Modelo Lorenz 80

Lucas Amaral Taylor

Instituto de Matemática e Estatística (IME-USP)

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 1/39

Estrutura da apresentação

- 1 Introdução
- 2 Construção dos modelos
- 3 Simulações
- 4 Conclusão

Objetivos da apresentação

- 1 Apresentação geral do artigo de Lorenz
- Relacionar os assuntos apresentados em aula com os temas abordados no artigo.

3

PE Model: Características do fluido

- Homogêneo. A densidade do fluido é uniforme em todo volume;
- **Incompressível.** O volume não muda quando submetido à pressão ($\nabla \cdot V = 0$)

5/39

PE Model: O modelo de água rasa

Fazendo as devidas alterações notacionais em [Sal98], temos:

$$\frac{\partial V}{\partial t} + (V \cdot \nabla)V + f\mathbf{k} \times V = -g\nabla Z \tag{1}$$

$$\frac{\partial z}{\partial t} + \nabla \cdot (zV) = 0 \tag{2}$$

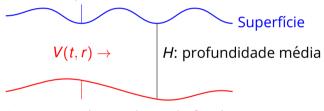
Onde:

- t: tempo;
- r: vetor de posição inicial;
- V(t, r): Velocidade horizontal;
- z(t, r): altura da superfície;

- f: parâmetro de Coriolis;
- *g*: aceleração da gravidade;
- k: vetor da vertical.

PE Model: Modelo de água rasa

z: desvio da superfície do fluido



h: variação da topologia do fundo

PE Model: O modelo de água rasa modificado

No artigo, nos é apresentado as seguintes equações:

$$\frac{\partial V}{\partial t} = -(V \cdot \nabla)V - f\mathbf{k} \times V - g\nabla z + \nu \nabla^2 \mathbf{V}$$
(3)

$$\frac{\partial z}{\partial t} = -(V \cdot \nabla)(z - h) - (H + z - H)\nabla \cdot \mathbf{V} + \kappa \nabla^2 z + F \tag{4}$$

Onde:

- t: tempo
- r: vetor de posição inicial;
- H: profundidade média do fluido:
- *h*(*r*): variação da superfície topológica;
- *V*(*t*, *r*): Velocidade horizontal;
- z(t, r): altura da superfície:

- f: parâmetro de Coriolis;
- g: aceleração da gravidade;
- *F*: forcas externas:
- κ: coeficiente de difusão viscosa:
- ν: coeficiente de difusão térmica:
- **k**: vetor da vertical.

PE Model: Sobre os processos de difusão

Nas equações (3) e (4), temos dois processos de difusão:

- **1 Difusão viscosa:** transferência do momento entre partes do fluido devido à viscosidade (exemplo: mel):
- Difusão térmica: Transferência de calor por condução entre regiões com diferentes temperaturas.

Observação: Ambos os processos tendem a uniformizar suas respectivas propriedades.

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 8/39

PE Model: Algumas observações das equações (3) e (4)

- 1 A média horizontal de *h* e *z* é zero;
- 2 V(t,r) e z(t,r) são amortecidas pelo processo de difusão de pequenas escala, este fato auxilia na simulação de fenômenos atmosféricos;
- 3 O "efeito β ", efeito que indica como o movimento do fluido é afetado pelas alterações espaciais do parâmetro Coriolis, é suprimido da equação (4), através da escolha da topografia. Tal decisão baseia-se no artigo [Von52] que prova o fato teoricamente e laboratorialmente.

A partir da *Decomposição de Helmholtz*, decomposição que divide a *parte rotacional* e a parte *divergente*, aplicada a equação (4), temos:

$$V = \nabla \chi + \mathbf{k} \times \nabla \psi \tag{5}$$

Onde:

- χ : potencial de velocidade (*parte divergente*)
- ψ : função corrente (*parte rotacional*)
- k: vetor unitário vertical

PE Model: A formação de novas equações

A partir da equação (5) e (3), obtemos as duas seguintes equações:

$$\frac{\partial \nabla^2 \chi}{\partial t} = -\frac{1}{2} \nabla^2 (\nabla \chi \cdot \nabla \chi) - \nabla \chi \cdot \nabla (\nabla^2 \psi) \times \mathbf{k} + \nabla^2 (\nabla \chi \cdot \nabla \psi \times \mathbf{k})
+ \nabla \cdot (\nabla^2 \psi \nabla \psi) - \frac{1}{2} \nabla^2 (\nabla \psi \cdot \nabla \psi) + \nu \nabla^4 \chi + f \nabla^2 \psi - g \nabla^2 z$$
(6)

$$\frac{\partial \nabla^2 \psi}{\partial t} = -\nabla \cdot (\nabla^2 \psi \nabla \chi) - \nabla \psi \cdot \nabla (\nabla^2 \psi) \times \mathbf{k} - f \nabla^2 \chi + \nu \nabla^4 \psi \tag{7}$$

Onde:

- $\frac{\partial \nabla^2 \chi}{\partial t}$: expressa a vorticidade;
- $\frac{\partial \nabla^2 \psi}{\partial t}$: expressa o divergente

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 11/39

PE Model: A formação de novas equações

Realizando o mesmo processo, a partir das equações (4) e (5), obtemos a seguinte equação:

$$\frac{\partial z}{\partial t} = -\nabla \cdot (z - h)\nabla \chi - \nabla \psi \cdot \nabla (z - h) \times \mathbf{k} - H\nabla^2 \chi + \kappa \nabla^2 z + F$$
 (8)

As equações (6), (7) e (8) serão as equações básicas para a construção do modelo de baixa ordem

PE Model: Objetivos do Processo de simplificação

- 1 Converter as equações (6), (7) e (8) para um modelo de baixa ordem.
- Transformaremos um modelo formado originalmente por equações primitivas atmosféricas em um sistema de nove variáveis.

Primeiro, introduziremos três vetores adimensionais, que respeitam a seguinte condição:

$$\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3 = 0 \tag{9}$$

Junto a permutação abaixo:

$$(i,j,k) = (1,2,3), (2,3,1), (3,1,2)$$
 (10)

Definiremos as variáveis ai, bi e ci

As variavéis a_i , b_i e c_i são definidas da seguinte forma:

$$\mathbf{a}_i = \alpha_1 \cdot \alpha_j$$

 $\mathbf{b}_i = \alpha_j \cdot \alpha_i$
 $\mathbf{c}_i = \alpha_j \times \alpha_k \cdot \mathbf{k}$

Observação: Apesar dessa relação ser válida, Lorenz apresenta outra (esta foi usado na aplicação computacional):

$$b_i = \frac{1}{2} (a_i - a_j - a_k)$$

$$c_i = c$$

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 15/39

Por fim, definimos um comprimento *L* e criamos três funções ortogonais:

$$\phi_i = \cos\left(\alpha_i \cdot \frac{r}{L}\right)$$

A partir delas, temos:

$$L^2
abla^2 \phi_i = -a_i \phi_i$$
 $L^2
abla \phi_i \cdot
abla \phi_k = -\frac{1}{2} b_{ik} \phi_i + \cdots$
 $L^2
abla \cdot (\phi_j
abla \phi_k) = \frac{1}{2} b_{jk} \phi_i + \cdots$
 $L^2 \phi_j \cdot
abla \phi_k \times \mathbf{k} = -\frac{1}{2} c_{jk} \phi_i + \cdots$

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 16/39

A partir delas, podemos introduzir as variáveis adimensionais normalizadas:

$$t = f^{-1}\tau \tag{11}$$

$$\chi = 2L^2 f^2 \sum x_i \phi_i \tag{12}$$

$$\psi = 2L^2 f^2 \sum y_i \phi_i \tag{13}$$

$$z = 2L^2 f^2 g^{-1} \sum z_i \phi_i \tag{14}$$

$$h = 2L^2 f^2 g^{-1} \sum h_i \phi_i \tag{15}$$

$$F = 2L^2 f^2 g^{-1} \sum F_i \phi_i \tag{16}$$

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 17/39

Em seguida, aplicamos as variáveis definidas em (11)-(16), nas equações (6), (7) e (8), obtemos as seguintes equações:

$$a_{i}\frac{dx_{i}}{d\tau} = a_{i}b_{1}x_{i}x_{k} - c(a_{i} - a_{k})x_{i}y_{k}c(a_{i} - a_{j})y_{i}x_{k}$$
$$-2c^{2}y_{i}y_{k} - \nu_{0}a_{i}^{2}x_{i} + a_{i}y_{i} - a_{i}z_{i}$$
(17)

$$a_{i} \frac{dy_{i}}{d\tau} = -a_{i}b_{k}x_{i}y_{k} - a_{i}b_{i}y_{i}x_{k} + c(a_{k} - a_{i})y_{i}y_{k} - a_{i}x_{i} - \nu_{0}a_{i}^{2}y_{i}$$
(18)

$$\frac{dz_{i}}{d\tau} = -b_{k}x_{i}(z_{k} - h_{k}) - b_{i}(z_{i} - h_{i})x_{k} + cy_{i}(z_{k} - h_{k})
- c(z_{i} - h_{i})y_{k} + g_{0}a_{i}x_{i} - \kappa_{0}a_{i}z_{i} + F_{i}$$
(19)

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 18/39

PE Model: Breves observações

- As variáveis com o índice 1 representam campos de velocidade e altura zonalmente uniformes
- As variáveis com o índice 2 ou 3 representam ondas ou redemoinhos de grande escala sobrepostos.
- Este modelo será usado em simulações e levará em consideração a permutação (10)

PE Model: Mais um processo de simplificação

Primeiro, definiremos *U* e *V*:

$$U_i = -b_i x_i + c y_i \tag{20}$$

$$V_i = -b_k x_i - c y_i \tag{21}$$

Em seguida, X_i e Y_i :

$$X_i = -a_i x_i \tag{22}$$

$$Y_i = -a_i y_i \tag{23}$$

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 20/39

PE Model: Mais um processo de simplificação

Aplicando $U, V, X_i \in Y_i \text{ em } (17), (18) \in (19), \text{ obtemos:}$

$$\frac{dX_i}{d\tau} = U_i U_k + V_j V_k - \nu_0 a_i X_i + Y_i + a_i z_i
\frac{dY_i}{d\tau} = U_i Y_k + Y_j V_k - X_i - \nu_0 a_i Y_i$$
(24)

$$\frac{dY_i}{d\tau} = U_i Y_k + Y_j V_k - X_i - \nu_0 a_i Y_i \tag{25}$$

$$\frac{dz_{i}}{d\tau} = U_{i}(z_{k} - h_{k}) + (z_{j} - h_{j})V_{k} - g_{0}X_{i} - \kappa_{0}a_{i}z_{i} + F_{i}$$
(26)

Este modelo também segue as permutações de (10).

QG Model: Construção do modelo

Da equação (17):

• Elimina-se todos os termos que contém x, inclusive aqueles que tem derivada em relação ao tempo

Das equações (18) e (19):

- Elimina-se todos os termos não lineares ou topográficos
- Flimina-se todos os termos com x e z

QG Model: Construção do modelo

A partir deste processo obtem-se:

$$(a_{i}g_{0}+1)\frac{dy_{i}}{d\tau} = g_{0}c(a_{k}-a_{j})y_{j}y_{k} - a_{i}(a_{i}g_{0}v_{0} + \kappa_{0})y_{i} - ch_{k}y_{j} + ch_{j}y_{k} + F_{i}$$
(27)

Onde:

- $(a_ig_0 + 1)\frac{dy_i}{d\tau}$: termo de evolução temporal
- $g_o c(a_k a_j) y_j y_k$: Advecção da vorticidade planetária
- $-a_i(a_ig_0v_0 + \kappa_0)y_i$: dissipação
- $-ch_k y_i + ch_i y_k$: efeitos topográficos
- *F_i*: forçamento

PE Model: Processo de plotagem

Dada a seleção do modelo, o seguinte processo é realizado:

- 1 Seleção de constantes e condições iniciais
- Método de discretização (RK4)
- 3 Plotagem

Simulações accordococococo

PE Model: Seleção de constantes

```
1 | vetor_a = [1, 1, 3]
_{2} vetor b = [
0.5 * (vetor a[0] - vetor a[1] - vetor a[2]),
0.5 * (vetor a[1] - vetor a[2] - vetor a[0]),
0.5 * (vetor_a[2] - vetor_a[0] - vetor_a[1]),
7 c = math.sqrt(3/4)
9 f inv = 10800
10 vetor h = [-1, 0, 0]
vetor f = [0.1, 0, 0]
12 q 0 = 8
13 \text{ kappa}_0 = 1 / 48
14 \text{ nu}_0 = \text{kappa}_0
```

PE Model: Condições iniciais - padrão

Primeira condição inicial, é a dada por padrão e tem o intuito de reproduzir a figura 1 do artigo.

```
# Condições iniciais - dia 01

2 x0 = [0.1, 0, 0]

3 y0 = [0.1, 0, 0]

4 z0 = [0.1, 0, 0]
```

COndição de Hardley

PE Model: Condições iniciais - Hardley 01

A presente condição reproduz as condições da circulação de Hardley de acordo como [GM82]:

```
1 # Condição Hardlev 01
2 v1 = (vetor f[1] / vetor a[1] * nu 0 * (1 + vetor a[1] * q 0 + nu 0**2 *
     vetor a[1] ** 2)
z1 = (1 + nu \ 0**2 * vetor \ a[1] ** 2) * v1
4 \times 1 = -nu \ 0 * vetor \ a[1] * v1
7 \times \text{hardley\_inicial} = [x1, 0, 0]
y_{\text{hardley\_inicial}} = [y_{1}, -(10 ** (-5)), 0]
9 z_hardley_inicial = [z1, 10 ** (-5), 0]
```

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 28/39

PE Model e QG Model: Condições iniciais - Hardley 02

A presente condição reproduz as condições da circulação de Hardley de acordo com [Lor80]

```
x_hardley02_inicial = [-0.01111, 0, 0]
y_hardley02_inicial = [0.53331, 0, 0]
z_hardle02_inicial = [0.53354, 0, 0]
```

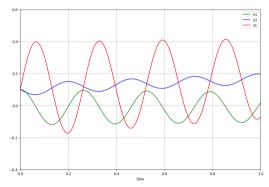
Equivalente a seguinte condição do QG Model:

```
y_0 = [0.53333, 0, 0]
```

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 29/39

Método de discretização RK4

PE Model: Resultados condição inicial padrão



(a) Condição padrão - reprodução

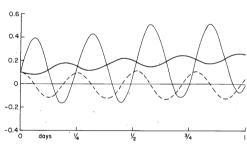
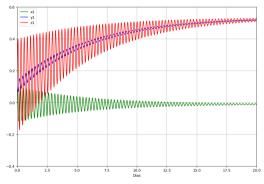


Fig. 1. Variations of x_1 (dashed curve), y_1 (heavy solid curve) and z_1 (thin solid curve) during first day of first numerical solution of PE model.

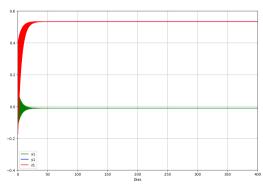
(b) Condição padrão - artigo

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 31/39

PE Model: Resultados condição inicial padrão



(a) Condição padrão - 20 dias



(b) Condição padrão - 400 dias

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 32/39

PE Model: Resultados para condição de Hardley 01

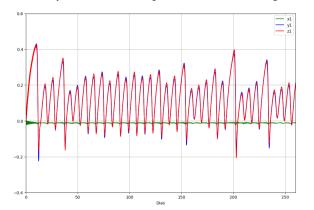


Figure: Hardley 01 - 260 dias

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 33/39

PE Model: Resultados para condição de Hardley 01

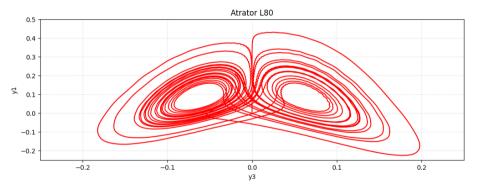
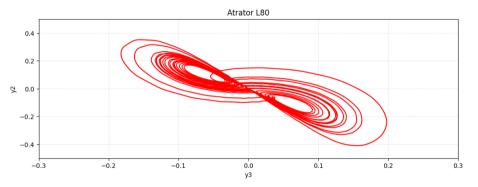


Figure: Hardley 01 - Projeção $y_3 \times y_1$

TAYLOR, Lucas A. (IME-USP) Lorenz 80 2025 34/39

PE Model: Resultados para condição de Hardley 01



Simulações 00000000000000

Figure: Hardley 01 - Projeção $v_3 \times v_2$

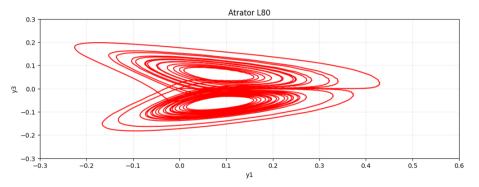
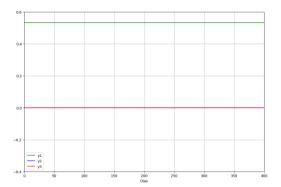
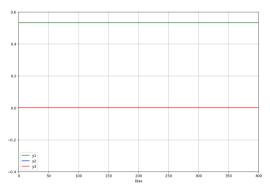


Figure: Hardley 01 - Projeção $y_1 \times y_3$

PE Model e QG Model: Resultados para a condição de Hardley 02



(a) Condição de Hardley 02 - 400 dias (PE Model)



(b) Condição de Hardley 02 - 400 dias (QG Model)

Referências

- [GM82] Peter R Gent and James C McWilliams. "Intermediate model solutions to the Lorenz equations: Strange attractors and other phenomena". en. In: *J. Atmos. Sci.* 39.1 (Jan. 1982), pp. 3–13.
- [Lor80] Edward N Lorenz. "Attractor sets and quasi-geostrophic equilibrium". en. In: *J. Atmos. Sci.* 37.8 (Aug. 1980), pp. 1685–1699.
- [Sal98] Rick Salmon. *Lectures on geophysical fluid dynamics*. Oxford University Press, USA, 1998.
- [Von52] WILLIAM S. Von ARX. "A Laboratory Study of the Wind-driven Ocean Circulation.". In: *Tellus* 4.4 (1952), pp. 311–318. DOI: https://doi.org/10.1111/j.2153-3490.1952.tb01018.x.

Obrigado pela atenção!