

# Introdução aos sistemas dinâmicos

Mendeli H. Vainstein<sup>1</sup>

<sup>1</sup>Instituto de Física, Universidade Federal do Rio Grande do Sul, Brasil

Semestre 2020-1

## 1 Formas normais

- Exemplo de caso com ressonância

## 2 Cálculo de Formas normais no caso ressonante

- Espaços vetoriais
- Procedimento para o cálculo da forma normal

## Caso com ressonância

As equações

$$\frac{d\vec{y}}{dt} = \vec{J}\vec{y} + \vec{g}(\vec{y}),$$

ou, equivalentemente,

$$\frac{dy_j}{dt} = \sum_{i=1}^n J_{ji}y_i + g_j(y_1, y_2, \dots, y_n)$$

descrevem a forma mais geral para um sistema dinâmico não linear.

- Se há ressonância entre autovalores ou o ponto é não hiperbólico, haverá termos não lineares que **não** poderão ser removidos.

## Caso com ressonância

As equações

$$\frac{d\vec{y}}{dt} = \vec{J}\vec{y} + \vec{g}(\vec{y}),$$

ou, equivalentemente,

$$\frac{dy_j}{dt} = \sum_{i=1}^n J_{ji}y_i + g_j(y_1, y_2, \dots, y_n)$$

descrevem a forma mais geral para um sistema dinâmico não linear.

- Se há ressonância entre autovalores ou o ponto é não hiperbólico, haverá termos não lineares que **não** poderão ser removidos.
- 1 Condição de ressonância:

$$\sum_{i=1}^n \lambda_i k_i - \lambda_j = 0$$

## Exemplo: sistema 2d não linear

- Não linearidades com monômios da forma  $y_1^{k_1}y_2^{k_2}$ , com  $\sum k_i = k$  e  $k = 2$ :  $y_1^2$ ,  $y_1y_2$ , e  $y_2^2$ . Caso geral:

$$\frac{dy_1}{dt} = A_1y_1 + B_1y_2 + C_1y_1^2 + D_1y_1y_2 + E_1y_2^2$$

$$\frac{dy_2}{dt} = A_2y_1 + B_2y_2 + C_2y_1^2 + D_2y_1y_2 + E_2y_2^2$$

- Vimos que sempre é possível remover os termos cruzados  $y_1y_2$ .

**Ressonância** se:

$$k_1\lambda_1 + k_2\lambda_2 = \lambda_1 \quad \text{ou} \quad k_1\lambda_1 + k_2\lambda_2 = \lambda_2$$

## Exemplo: sistema 2d não linear

1 Suponha que  $\lambda_1 \neq 0$  e  $\lambda_2 \neq 0$  (ponto hiperbólico)

$$k_1 + k_2 = 2 \quad \longrightarrow$$

$$k_2 = 2 - k_1$$

$$\rightarrow k_1 \lambda_1 + k_2 \lambda_2 = \lambda_1 \rightarrow 1^{\text{a}} \text{ eq.}$$

$$k_1 \lambda_1 + (2 - k_1) \lambda_2 = \lambda_1$$

$$(2 - k_1) \lambda_2 = \lambda_1 (1 - k_1)$$

$$\lambda_2 = \frac{\lambda_1 (1 - k_1)}{2 - k_1}$$

Condição de  
ressonância

$$k_1 = 0 \rightarrow \lambda_2 = \frac{\lambda_1}{2}$$

corresponde ao termo  
 $y_1 y_2^2 = y_2^2$  na 1ª eq.

$$k_1 = 1 \rightarrow \lambda_2 = 0 \text{ não pode, pela suposição } \lambda_2 = 0$$

$\rightarrow$  NÃO HÁ RESSONÂNCIA  
com  $k_1 = 1$  e  $k_2 = 1$

$y_1 y_2$

$$k_1 = 2 \rightarrow \text{impossível}$$

$$\hookrightarrow k_1 k_2 + k_2 \lambda_2 = \lambda_1$$

$$\Leftrightarrow \lambda_1 = \lambda_1 \Rightarrow \lambda_1 = 0 \text{ : não pode, pela suposição}$$

$\rightarrow$  NÃO HÁ RESSONÂNCIA  
com  $k_1 = 2$  e  $k_2 = 0$  :  $y_1^2$

## Exemplo: sistema 2d não linear

① Suponha que  $\lambda_1 \neq 0$  e  $\lambda_2 \neq 0$  (ponto hiperbólico)

• Se  $\lambda_2 = \frac{\lambda_1}{2}$ ,

há ressonância e o termo  $y_2^2$  não poderá ser removido da 1ª equação.  $\left(\frac{dy_1}{dt}\right)$

• Analogamente, para a 2ª equação

$$k_1 \lambda_1 + k_2 \lambda_2 = \lambda_2$$

$\Rightarrow$  Se  $\lambda_1 = \frac{\lambda_2}{2}$ , há ressonância e o termo  $y_1^2$  não pode ser removido da 2ª equação  $\left(\frac{dy_2}{dt}\right)$

## Exemplo: sistema 2d não linear

2 Suponha que  $\lambda_1 = 0$  e  $\lambda_2 \neq 0$  (ponto não-hiperbólico)

→ Para haver ressonância na 1ª eq.  $(k_1 + k_2 = k)$

$$k_1 \lambda_1 + k_2 \lambda_2 = \lambda_1$$

$k_2 \lambda_2 = 0$ , mas  $\lambda_2 \neq 0$  por suposição

$\Rightarrow k_2 = 0 \Rightarrow k_1 = k$  para haver ressonância

$y_1^k$  aparece na forma normal de  $\frac{dy_1}{dt}$  se  $\lambda_1 = 0$  e  $\lambda_2 \neq 0$

→ na eq 2:

$$k_1 \lambda_1 + k_2 \lambda_2 = \lambda_2$$

$$(k_2 - 1) \lambda_2 = 0$$

$$\hookrightarrow k_2 = 1 \rightarrow k_1 = k - 1$$

$y_2^{k-1}$  aparece na forma normal de  $\frac{dy_2}{dt}$  se  $\lambda_1 = 0$  e  $\lambda_2 \neq 0$



## Exemplo: sistema 2d não linear

- 3 Autovalores imaginários puros: suponha que  $\lambda_1 = i\beta$  e  $\lambda_2 = -i\beta$  (ponto não-hiperbólico)

• Condição para ressonância na 1ª eq. ,  $k_1 + k_2 = k \gg 2$

$$k_1 \lambda_1 + k_2 \lambda_2 = \lambda_1$$

$$k_1 (i\beta) - k_2 (i\beta) = i\beta$$

$$k_1 - k_2 = 1$$

$$k_1 - (k - k_1) = 1$$

$$2k_1 - k = 1$$

• Para a segunda eq.

$$k_1 \lambda_1 + k_2 \lambda_2 = \lambda_2$$

$$2k_1 - k = -1$$

- Se  $k$  é par :  $k = 2c$

$$2k_1 - 2c = \pm 1 \rightarrow \text{impossível!}$$

Terms com  $k$  par sempre podem ser eliminados das 2 equações se  $\lambda_1 = i\beta$  e  $\lambda_2 = -i\beta$

- Se  $k$  é ímpar :  $k = 2c + 1$

$$\left. \begin{aligned} 2k_1 - (2c+1) &= \pm 1 \\ 2k_1 - 2c &= 2 \quad (1^\text{ª eq.}) \\ 2k_1 - 2c &= 0 \quad (2^\text{ª eq.}) \end{aligned} \right\} \begin{aligned} k_1 &= c+1 \quad (1^\text{ª eq.}) \\ k_1 &= c \quad (2^\text{ª eq.}) \end{aligned}$$

## Espaços vetoriais

Um espaço vetorial é um conjunto  $V$  em que duas operações são definidas: adição vetorial e multiplicação por escalar. As operações devem satisfazer ao **fechamento**: se  $\vec{x}, \vec{y} \in V$  e  $\lambda \in \mathbb{R}$ , então  $\vec{x} + \vec{y} \in V$  e  $\lambda \vec{x} \in V$ . Além disso, as seguintes condições devem ser obedecidas

- EV 1:


- ▶  $\vec{x} + \vec{y} = \vec{y} + \vec{x}$  (comutatividade da adição)
- ▶  $(\vec{x} + \vec{y}) + \vec{z} = \vec{x} + (\vec{y} + \vec{z})$  (associatividade da adição)
- ▶  $\vec{x} + \vec{0} = \vec{x}$  (elemento identidade da adição)
- ▶  $\vec{x} + (-\vec{x}) = \vec{0}$  (elemento inverso da adição)

- EV 2:

- ▶  $(\lambda + \mu)\vec{x} = \lambda\vec{x} + \mu\vec{x}$  (distributividade da soma escalar)
- ▶  $\lambda(\vec{x} + \vec{y}) = \lambda\vec{x} + \lambda\vec{y}$  (distributividade da soma vetorial)
- ▶  $\lambda(\mu\vec{x}) = (\lambda\mu)\vec{x}$  (associatividade da multiplicação por escalar)
- ▶  $1\vec{x} = \vec{x}$  (identidade da multiplicação escalar)

⇒ As propriedades EV1 e EV2 podem ser usadas para definir um espaço vetorial abstrato, independente de  $\mathbb{R}^n$ .

## Exemplos

- Espaço trivial, contendo apenas o vetor nulo:  $\{\vec{0}\}$
- Espaço vetorial de  $\mathbb{R}^n$ : vetores
- Matrizes  $m \times n$ :  $M_{mn}$
- Polinômios de grau  $\leq 2$ :  $P_2$    $ax^2 + bx + c$
- Espaço de funções de 1 variável:  $\mathbb{R}^{\mathbb{R}} = \{f \mid f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}\}$

## Cálculo da forma normal

- 1 Considere as funções  $g_j$  de

$$\frac{dy_j}{dt} = \sum_{i=1}^n J_{ji} y_i + g_j(y_1, y_2, \dots, y_n) \quad (1)$$

como monômios exclusivamente de grau  $k$ , representadas como  $g_j^{(k)}$ . Da mesma forma, as  $h_j$  de

$$y_j = x_j + h_j(x_1, x_2, \dots, x_n) \quad (2)$$

passam a ser representadas como  $h_j^{(k)}$ . Utilizam-se os monômios  $x_1^{k_1} x_2^{k_2} \dots x_n^{k_n}$ , com  $\sum_{i=1}^n k_i = k$ , para construir uma base para o espaço vetorial  $H^{(k)}$ .

## Cálculo da forma normal

Exemplo: Base de  $H^{(2)}$  no caso bidimensional:

$$\vec{m}_1 = \begin{bmatrix} (x_1)^2 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \vec{m}_2 = \begin{bmatrix} x_1 x_2 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \vec{m}_3 = \begin{bmatrix} (x_2)^2 \\ 0 \end{bmatrix},$$
$$\vec{m}_4 = \begin{bmatrix} 0 \\ (x_1)^2 \end{bmatrix}, \quad \vec{m}_5 = \begin{bmatrix} 0 \\ x_1 x_2 \end{bmatrix}, \quad \vec{m}_6 = \begin{bmatrix} 0 \\ (x_2)^2 \end{bmatrix}$$

- 2 Para tentar encontrar a forma normal mais simples do sistema (1) nas coordenadas  $x_j$  é necessário resolver a equação

$$\mathcal{L}_J(\vec{h}^{(k)}) = \vec{g}^{(k)}, \quad (3)$$

onde o operador linear  $\mathcal{L}_J$  é dado por

$$\mathcal{L}_J \equiv \sum_{i=1}^n \left( \sum_{k=1}^n J_{ik} x_k \right) \frac{\partial}{\partial x_i} - \overleftrightarrow{J}.$$

## Cálculo da forma normal

- Se existe  $\vec{h}^{(k)}$  que satisfaça a eq. (3), então todos os termos não lineares de grau  $k$  podem ser removidos. Isto significa que a matriz  $\mathcal{L}_J(\vec{h}^{(k)})$  é inversível (possui determinante não-nulo) e  $\vec{h}^{(k)} = \mathcal{L}_J^{-1}(\vec{g}^{(k)})$ . Se o determinante é nulo, há termos de  $d\vec{y}/dt$  que não podem ser removidos.
- ③ Se  $\vec{g}$  contém termos de grau  $k + 1$ , repete-se o procedimento. Ao final de uma sequência de transformações, obtemos a forma normal

$$\frac{dx_j}{dt} = \sum_{i=1}^n J_{ji} x_i + g_{j\text{res}}^{(2)}(\vec{x}) + g_{j\text{res}}^{(3)}(\vec{x}) + \dots,$$

onde  $g_{j\text{res}}^{(k)}(\vec{x})$  são os termos ressonantes de grau  $k$  e dependem apenas da parte linear do campo vetorial original, por meio da matriz  $\overleftrightarrow{J}$  na forma canônica de Jordan.

## Exemplo 6.9

Determine a forma normal de um campo vetorial bidimensional na vizinhança de um ponto de equilíbrio com dois autovalores nulos.

$$\begin{cases} \lambda_1 = 0 \\ \lambda_2 = 0 \end{cases} \Rightarrow \vec{J} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{bmatrix}$$

Velhas coordenadas  $y \rightarrow$  novas coord.  $x$

2 dimensões e grau 2.

$$\vec{q}_j = \sum_{j=1}^6 \beta_j \vec{m}_j \quad \text{e} \quad \vec{h} = \sum_{j=1}^6 \alpha_j \vec{m}_j$$

$$\mathcal{L}_{\vec{J}}(\vec{m}_j) = \sum_{i=1}^2 \frac{\partial \vec{m}_j}{\partial x_i} \left( \sum_{k=1}^6 J_{ik} x_k \right) - \vec{J} \vec{m}_j \quad ; \quad j=1, 2, \dots, 6$$

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{\vec{J}}(\vec{m}_1) &= \mathcal{L}_{\vec{J}} \left( \begin{bmatrix} x_1^2 \\ 0 \end{bmatrix} \right) = \left\{ \frac{\partial}{\partial x_1} \begin{bmatrix} x_1^2 \\ 0 \end{bmatrix} \right\} (J_{11} x_1 + J_{12} x_2) \\ &\quad + \left\{ \frac{\partial}{\partial x_2} \begin{bmatrix} x_1^2 \\ 0 \end{bmatrix} \right\} (J_{21} x_1 + J_{22} x_2) - \vec{J} \begin{bmatrix} x_1^2 \\ 0 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_{\vec{J}}(\vec{m}_1) &= \begin{bmatrix} 2x_1 \\ 0 \end{bmatrix} (0x_1 + 1x_2) + \begin{bmatrix} 0 \\ 6 \end{bmatrix} (\dots) \\ &\quad - \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1^2 \\ 0 \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} 2x_1 x_2 \\ 0 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} 0x_1^2 + 1 \cdot 0 \\ 0x_1^2 + 0 \cdot 0 \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} 2x_1 x_2 \\ 0 \end{bmatrix} = 2 \begin{bmatrix} x_1 x_2 \\ 0 \end{bmatrix} = 2 \vec{m}_2 \end{aligned}$$

## Exemplo 6.9 (cont.)

$$L_J(\vec{m}_1) = 2\vec{m}_2$$

$$\left( L_J(\vec{m}_2) = \begin{bmatrix} x_1^2 \\ 0 \end{bmatrix} = \vec{m}_3 \right.$$

$$L_J(\vec{m}_3) = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix} = \vec{0}$$

$$L_J(\vec{m}_4) = \begin{bmatrix} -x_1^2 \\ 2x_1x_2 \end{bmatrix} = -\vec{m}_1 + 2\vec{m}_5$$

$$L_J(\vec{m}_5) = \begin{bmatrix} -x_1x_2 \\ x_2^2 \end{bmatrix} = -\vec{m}_2 + \vec{m}_6$$

$$\left( L_J(\vec{m}_6) = \begin{bmatrix} -x_2^2 \\ 0 \end{bmatrix} = -\vec{m}_3 \right.$$

→ linearmente dependentes

⇒  $\vec{m}_4$  não aparece

$$\rightarrow \vec{h} = \sum_j \alpha_j \vec{m}_j$$

⇒ Subespaço  $L_J(H^{(2)})$  tem dimensão menor que  $H^{(2)}$ !

↳ Base para o subespaço de dimensão 4:

$$\begin{array}{cccc} \begin{bmatrix} 2x_1x_2 \\ 0 \end{bmatrix} & ; & \begin{bmatrix} x_2^2 \\ 0 \end{bmatrix} & ; & \begin{bmatrix} -x_1^2 \\ 2x_1x_2 \end{bmatrix} & ; & \begin{bmatrix} -x_1x_2 \\ x_2^2 \end{bmatrix} \\ \uparrow & & \uparrow & & \uparrow & & \uparrow \\ 7\vec{m}_2 & & \vec{m}_3 & & -\vec{m}_1 + 2\vec{m}_5 & & -\vec{m}_2 + \vec{m}_6 \end{array}$$

Tenho que resolver  $L_J(\vec{h}) = \vec{q}$ . ⇒ Os termos

de  $\vec{q}$  que podem ser escritos como combinação dos 4 vetores acima podem ser removidos!



## Exemplo 6.9 (cont.)

Espaço complementar  $G^{(2)}$ : termos de  $\vec{g}$  deste espaço não podem ser removidos!

$$\underset{\substack{\uparrow \\ \dim 4}}{\mathcal{L}_J(H^{(2)})} \oplus \underset{\substack{\uparrow \\ \dim 2}}{G^{(2)}} = \underset{\substack{\uparrow \\ \dim 6}}{H^{(2)}}$$

→ Representação de  $\mathcal{L}_J(H^{(1)})$  na base original  $\vec{m}_j$ :

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_J(\vec{m}) &= a\vec{m}_1 + b\vec{m}_2 + c\vec{m}_3 + d\vec{m}_4 + e\vec{m}_5 + f\vec{m}_6 \\ &= 0\vec{m}_1 + 2\vec{m}_2 + 0\vec{m}_3 + 0\vec{m}_4 + 0\vec{m}_5 + 0\vec{m}_6 \end{aligned}$$

$$\mathcal{L}_J(H^{(2)}) = \begin{bmatrix} \vec{m}_1 & \vec{m}_2 & \vec{m}_3 & \vec{m}_4 & \vec{m}_5 & \vec{m}_6 \\ 0 & 0 & 0 & -1 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \end{bmatrix}$$

$\det \mathcal{L}_J(H^{(1)}) = 0 \Rightarrow$  não é invertível

$\vec{m}_4$  não aparece na aplicação de  $\mathcal{L}_J$  em  $\vec{m}_j$

$$\Rightarrow \exists G^{(2)}$$

→ Encontra 2 vetores para a base de  $G^{(2)} \Rightarrow \vec{m}_4$  pode ser um deles.

## Exemplo 6.9 (cont.)

Busco um segundo vetor ortogonal a  $\mathcal{L}_J(H^{(1)})$

$$\vec{v}^T \mathcal{L}_J(H^{(1)}) = \vec{0}$$

$$\vec{v}^T = [a \ b \ c \ d \ e \ f]$$

$$[a \ b \ c \ d \ e \ f] \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & -1 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \end{bmatrix} = \vec{0}$$

$$\begin{cases} 2b = 0 & \rightarrow b = 0 \\ c = 0 & \rightarrow c = 0 \\ 0 = 0 \\ -a + 2e = 0 & \boxed{a = 2e} \\ -b + f = 0 & \rightarrow f = 0 \\ -c = 0 \text{ ou } // \end{cases}$$

$$\vec{v}^T = [-1 \ 0 \ 0 \ 0 \ -\frac{1}{2} \ 0] \text{ e}$$

$$\vec{m}_4 = [0 \ 0 \ 0 \ 1 \ 0 \ 0]$$

formam a base de  $G^{(2)}$

$$\vec{v}^T = -1\vec{m}_4 - \frac{1}{2}\vec{m}_5$$

$$= - \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} - \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 0 \\ x_1 \ x_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -x_1^2 \\ -\frac{x_1 x_2}{2} \end{bmatrix}$$

## Exemplo 6.9 (cont.)

$$\vec{m}_4 = \begin{bmatrix} 0 \\ x_1^2 \end{bmatrix}$$

$$\vec{v} = \begin{bmatrix} -x_1^2 \\ -\frac{x_1 x_2}{2} \end{bmatrix}$$

Estes 2 vetores formam a base de  $G^{(2)}$ ,  
constituem os termos que não podem  
ser excluídos por meio de transformações  
de coordenadas se  $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$ .

A forma dos termos ressonantes será  
dada por uma combinação linear destes  
vetores.

Sistema original:  $\vec{y} = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$

$$\frac{dy_1}{dt} = y_2 + p_1 y_1^2 + p_2 y_1 y_2 + p_3 y_2^2$$

$$\frac{dy_2}{dt} = p_4 y_1^2 + p_5 y_1 y_2 + p_6 y_2^2$$

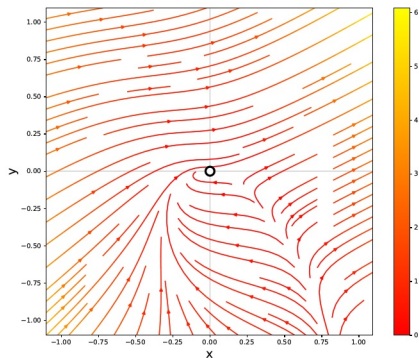
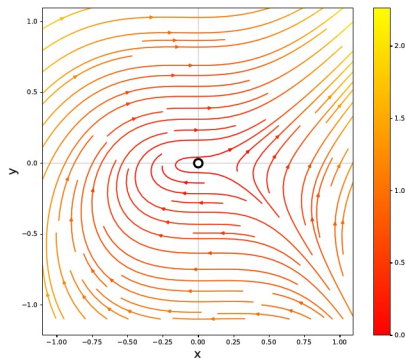
pode ser simplificado para a forma  
normal:

$$\begin{cases} \frac{dx_1}{dt} = y_2 + a x_1^2 \\ \frac{dx_2}{dt} = b x_1^2 + \frac{a}{2} x_1 x_2 \end{cases}$$

$$b \vec{m}_4$$

$$a \vec{v} = a \left( \vec{m}_1 + \frac{1}{2} \vec{m}_3 \right)$$

# Espaços de fase



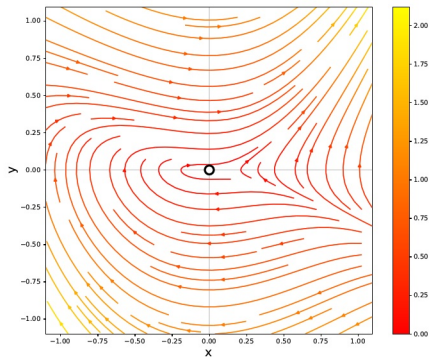
$$\begin{cases} \dot{x}_1 = x_2 + a(x_1)^2 \\ \dot{x}_2 = \frac{a}{2}x_1x_2 + b(x_1)^2 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = x_2 + \beta_1(x_1)^2 + \beta_2(x_1x_2) + \beta_3(x_2)^2 \\ \dot{x}_2 = \beta_4(x_1)^2 + \beta_5(x_1x_2) + \beta_6(x_2)^2 \end{cases}$$

$$a = 0.5, b = 1.0, \beta_1 = 2.0, \beta_2 = 1.0, \beta_3 = \beta_6 = 0.5, \beta_4 = \beta_5 = 1.0$$

## Espaços de fase

Com outra base de  $G^{(2)}$



$$\begin{cases} \dot{x}_1 = x_2 \\ \dot{x}_2 = a(x_1)^2 + b(x_1 x_2) \end{cases}$$

$$a = 0.5, b = 1.0$$

## Exercícios

Monteiro cap 6:

6.29, 6.30 (computacional)

## Referências

- 1 Luiz H. A. Monteiro, *Sistemas dinâmicos*, 3<sup>a</sup> ed., Editora Livraria da Física, São Paulo (2011)
- 2 Morris W. Hirsch, Stephen Smale, *Differential Equations, Dynamical Systems, and Linear Algebra.*, 1<sup>st</sup> ed., Academic Press, New York, USA (1974)