EGM0004

Sistemas Não Lineares

Prof. Josenalde Barbosa de Oliveira – UFRN



Programa de Pós-Graduação em Engenharia Mecatrônica

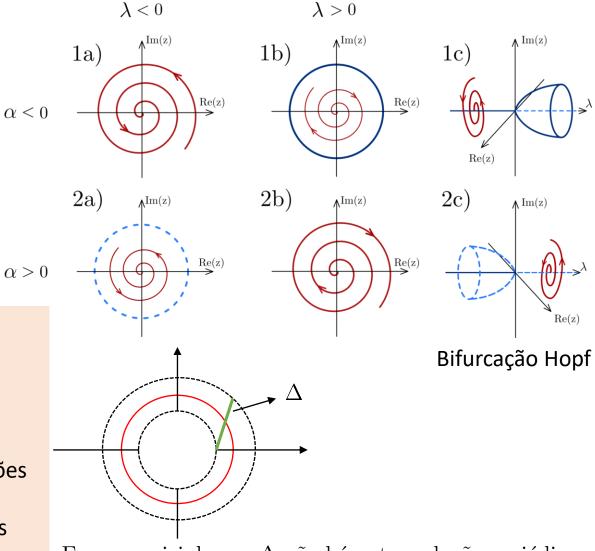
24T12 (60h) (13:00-14:40h) - 22.08.2022 : 21.12.2022

Ciclo limite – sistemas não conservativos com solução periódica $\lambda < 0$ $\lambda > 0$

- Existência de ciclo-limite ou auto oscilação
- Um sistema oscila quando tem uma solução periódica não trivial $\ x(t+T)=x(t), \forall t\geq 0 \ {\rm para\ algum\ T>0}$
- "não trivial" é usado para excluir soluções constantes correspondentes a pontos de equilíbrio
- Uma solução periódica é uma trajetória fechada no plano de fase

O ciclo-limite é uma solução periódica caracterizada por uma trajetória fechada e **ISOLADA**, ou seja, não existe outra solução periódica numa vizinhança suficientemente pequena do ciclo. As trajetórias numa vizinhança do ciclo ou convergem para o ciclo ou divergem do ciclo

- A oscilação é estruturalmente estável, ou seja, pequenas variações nos parâmetros do sistema não destroem o ciclo limite
- A amplitude da oscilação em regime permanente independe das condições iniciais



Em uma vizinhança Δ não há outra solução periódica \exists Ciclo limite

Ciclo limite - Exemplos

- Aerodinâmica: Bunton, R.W.; Denegri Jr., C.M. Limit cycle oscillation characteristics of fighter aircraft.
 Journal of aircraft 37:5, 2000.
- Manipuladores robóticos: Jeon, S.; Tomikuza, M. Limit cycles due to friction forces in flexible joint mechanisms
 IEEE Int. Conf. on Adv. Intelligent Mechatronics, 723-728, 2005.

H. Olsson and K. J. Astrom, **Friction Generated Limit Cycles**, *IEEE Transactions on Control Systems Technology*, Vol. 9, No. 4, July 2001, pp. 629-636.

Derek, A. An introduction to nonlinearity in control systems, 2012.

- Biologia: Hodgkin-Huxley (características elétricas de neurônios e células musculares)
 Glicólise (Sel'kov)
 - Brückner, D. B. et al. (2019). "Stochastic nonlinear dynamics of confined cell migration in two-state systems". *Nature Physics*. **15** (6): 595–601. doi:10.1038/s41567-019-0445-4
- Circuitos eletrônicos (van der pol, etc.)
- Garrard, W.; Clark, L. On the suppresion of limit cycle oscillations. IEEE Trans. On Aut. Control, 1968.
- Schiehlen, W., Guse, N. (2005). Control of Limit Cycle Oscillations. IUTAM Symp. on Chaotic Dynamics and Control of Systems and Processes in Mechanics.
- Canudas-de-Wit et al. The oscillations killer: a mechanism to eliminate undesired limit cycles in a class of nonlinear systems Int. J. of Control, 2012.
- Brito, A. G. Computation of multiple limit cycles in nonlinear control systems a describing function approach, Aerosp. Technol. Manag., 3:1, 21-28, 2011.

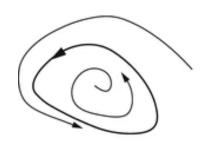
Tipos de ciclo limite - exemplos

$$\dot{x}_1 = x_2 - x_1(x_1^2 + x_2^2 - 1)$$

$$\dot{x}_2 = -x_1 - x_2(x_1^2 + x_2^2 - 1)$$

$$\dot{r} = -r(r^2 - 1)$$

$$r = 1, \dot{r} = 0; r > 1, \dot{r} < 0; r < 1, \dot{r} > 0$$



stable limit cycle

Henri Poincaré



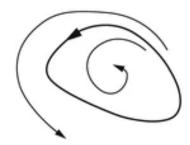
1854-1912

$$\dot{x}_1 = x_2 + x_1(x_1^2 + x_2^2 - 1)$$

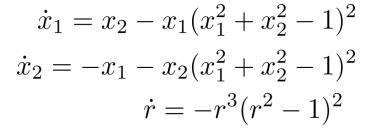
$$\dot{x}_2 = -x_1 - x_2(x_1^2 + x_2^2 - 1)$$

$$\dot{r} = r^3(r^2 - 1)$$

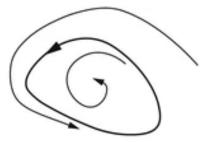
$$r = 1, \dot{r} = 0; r > 1, \dot{r} > 0; r < 1, \dot{r} < 0$$



unstable limit cycle



$$r = 1, \dot{r} = 0; r > 1, \dot{r} < 0; r < 1, \dot{r} < 0$$



half-stable limit cycle

Tipos de ciclo limite – um caso de bifurcação Hopf

Seja o sistema de dimensão 2 dado por

$$\dot{x}_1 = -x_2 + x_1(\mu - x_1^2 - x_2^2) = f_{\mu}(x_1, x_2)$$

$$\dot{x}_2 = -x_1 + x_2(\mu - x_1^2 - x_2^2) = g_{\mu}(x_1, x_2).$$

O único ponto de equilíbrio para todo μ é $(x_1,x_2)=(0,0)$. Nesse ponto a matriz Jacobiana é

$$J = \left[\begin{array}{cc} \mu & -1 \\ 1 & \mu \end{array} \right]$$

Portanto, os autovalores de J são $\lambda_1 = \mu + i$ e $\lambda_2 = \mu - i$. Então, o equilíbrio é estável para $\mu < 0$ e instável para $\mu > 0$. Concluí-se que no ponto $\mu = 0$ tem-se uma perda de estabilidade. A seguir, estuda-se o que ocorre na região $\mu > 0$. Usando coordenadas polares, definidas por $x_1 = r\cos\theta$ e $x_2 = r\sin\theta$, pode-se reescrever o sistema da seguinte forma

$$\dot{r}\cos\theta - r\dot{\theta}\sin\theta = -r\sin\theta + r\cos\theta(\mu - r^2),$$
$$\dot{r}\sin\theta - r\dot{\theta}\cos\theta = r\cos\theta + r\sin\theta(\mu - r^2).$$

Multiplicando a primeira equação por $\cos\theta$, a segunda por $\sin\theta$, e somando-as tem-se um novo sistema

$$\dot{r} = r(\mu - r^2),$$

$$\dot{r} = r(\mu - r^2),$$

$$\dot{\theta} = 1$$

Verifica-se que existe uma órbita periódica para $\mu > 0$. De fato, em $r = \sqrt{\mu}$ tem-se $\dot{r} = 0$. Além disso, a órbita é estável já que $\dot{r} < 0$ para $r > \sqrt{\mu}$, e $\dot{r} > 0$ para $r < \sqrt{\mu}$. Pode-se ver claramente como isso ocorre na Figura 6.

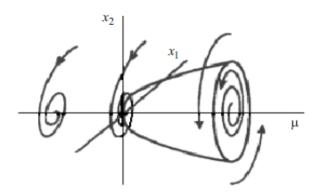


Figura 6: Bifurcação de Hopf.

A bifurcação que ocorre em $\mu = 0$, onde passa-se de um equilíbrio para uma oscilação periódica é chamada de bifurcação de Hopf. Esse tipo de bifurcação apresenta a interessante característica de ligar um equilíbrio a movimento periódico via variação de μ .

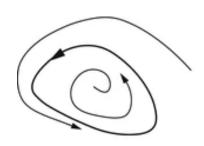
Tipos de ciclo limite – van der Pol

$$\ddot{x} + u(x)\dot{x} + v(x) = 0$$
 Equação de Liénard

$$\ddot{x} + \mu(x^2 - 1)\dot{x} + x = 0, \mu > 0, x(0) = x_0, \dot{x}(0) = \dot{x}_0$$

 $x_1 = x \implies \dot{x}_1 = x_2 = f_1$

$$x_2 = \dot{x} \implies \dot{x}_2 = -x_1 - \mu(x_1^2 - 1)x_2 = f_2$$



stable limit cycle

Ponto de equilíbrio: $x^* = \begin{bmatrix} 0 & 0 \end{bmatrix}^T$

$$A = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 - 2\mu x_1 x_2 & -\mu(x_1^2 - 1) \end{bmatrix}_{x = x^*} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & \mu \end{bmatrix}$$

$$\sigma = \mu > 0, \Delta = 1 > 0, \sigma^2 - 4\Delta = \mu^2 - 4$$

$$1)\mu^2 - 4 > 0 \implies \mu^2 > 4 \implies \mu > 2$$
, nó instável

$$(2)\mu^2 - 4 = 0 \implies \mu = 2$$
, nó degenerado instável $(3)\mu^2 - 4 < 0 \implies 0 < \mu < 2$, foco instável

Supor $\mu = 1$, Esboçar plano de fase com algumas isóclinas

$$\frac{f_2}{f_1} = c \implies x_2 = \frac{x_1}{1 - x_1^2 - c}$$

С	Inclinação °	equação
0	0	$\frac{x_1}{1-x_1^2}$
1	45	$-1/x_1$
-1	-45	$\frac{x_1}{2-x_1^2}$
∞	90	$x_2 = 0$

Prof. Josenalde Oliveira

Teorema de Levinson-Smith

Seja um sistema da forma:

$$\ddot{x} + u(x)\dot{x} + v(x) = 0$$
 Equação de Liénard

E que as seguintes condições são satisfeitas:

- a) u(x) é função par e contínua,
- b) v(x) é função impar, v(x) > 0 se x > 0, e v(x) é continua $\forall x$,

$$c)V(x) \to \infty \text{ com } t \to \infty, \text{ onde } V(x) = \int_0^x v(t)dt,$$

d) Para algum k > 0,

$$U(x) < 0, \quad 0 < x < k,$$

$$U(x) > 0, \quad x > k, \quad \text{onde } U(x) = \int_0^x u(t)dt$$

$$U(x) \to \infty, \quad x \to \infty$$

Então o sistema tem:

- i) Um único ponto crítico na origem
- ii) Uma única trajetória fechada C, que é um Ciclo limite estável em torno da origem
- iii) Todas as outras trajetórias se dirigem a C com t tendendo ao infinito.

Teorema de Poincaré

Para um sistema de segunda ordem, seja N o número de nós (incluindo degenerados), focos ou centros e S o número de pontos de sela englobados por uma trajetória fechada. Então, se a trajetória é um ciclo limite, tem-se

$$N - S = 1$$

Neste caso garante-se que pode ter ciclo limite, pois também pode ser CENTRO. No interior de um ciclo limite existe ao menos um nó ou um foco ou um centro

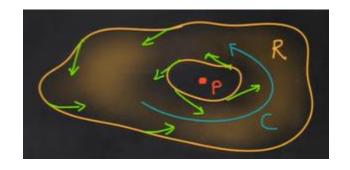
Teorema de Poincaré-Bendixson

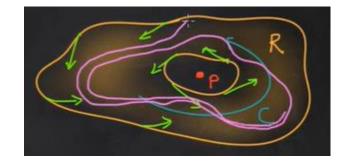
Se uma trajetória de um sistema de segunda ordem permanece em uma região finita R, então uma das seguintes afirmações é verdadeira:

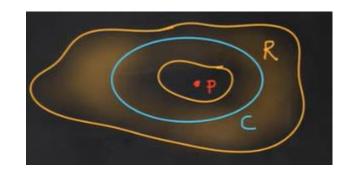
- a) A trajetória tende a um ponto de equilíbrio
- b) A trajetória corresponde a um centro
- c) A trajetória tende assintoticamente a um ciclo limite estável ou a um dos tipos de ciclo limite semi-estável
- d) A trajetória é um ciclo limite

Teorema de Poincaré-Bendixson

Seja uma região anelar R, sem pontos de equilíbrio em seu interior, tal que o campo vetorial sempre penetre em R ao longo de sua fronteira, então existe um ciclo limite estável no interior de R







Análise sala de aula de:

$$\dot{x}_1 = x_2 + x_1(1 - x_1^2 - x_2^2)$$

$$\dot{x}_2 = -x_1 + x_2(1 - x_1^2 - x_2^2)$$

Teorema (critério) de Bendixson – não existência

$$\dot{x}_1 = f_1(x_1, x_2) \\ \dot{x}_2 = f_2(x_1, x_2)$$

$$A = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} \\ \frac{\partial f_2}{\partial x_1} & \frac{\partial f_2}{\partial x_2} \end{bmatrix}$$

$$\sigma = \frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2}$$
 Divergente do campo vetorial – traço do Jacobiano

Para um sistema de segunda ordem, nenhum ciclo-limite pode existir em uma região R do plano de fase para a qual

$$\sigma = rac{\partial f_1}{\partial x_1} + rac{\partial f_2}{\partial x_2}$$
 não se anula e não muda de sinal

Prova por contradição usando o **Teorema de Green Para qualquer trajetória, tem-se:**

$$\frac{dx_2}{dx_1} = \frac{f_2}{f_1} \implies f_2 dx_1 - f_1 dx_2 = 0$$

$$\int_C f_2 dx_1 - f_1 dx_2 = \int \int_R \left(\frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2}\right) dx_1 dx_2$$

Teorema

Seja C uma curva fechada, simples e orientada positivamente. Se P e Q são funções reais de duas variáveis com derivadas parciais de primeira ordem contínuas sobre C e na região plana D limitada por C, então

$$\int_{C} P dx + Q dy = \iint_{D} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dA.$$

Se é conservativo, este termo também é zero

Valor da função potencial nos extremos (iguais)=0

$$\operatorname{Com} \, \frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2} > 0 (<0) \, \operatorname{em} \, \mathbf{R} \,$$
 não podemos ter

esta integral igual a zero. Assim não podemos ter uma trajetória periódica em R, e, consequentemente, um ciclo-limite

Teorema (critério) de Bendixson – não existência

Exemplo:

$$\dot{x}_1 = x_2 + x_1 x_2^2 = f_1
\dot{x}_2 = -x_1 + x_1^2 x_2 = f_2$$

$$\frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2} = x_1^2 + x_2^2 > 0, \quad \forall x_1 \neq 0 \text{ e/ou } x_2 \neq 0, \quad R = R^n$$

O sistema não tem ciclo limite no plano de fase

Exemplo: com o critério de Bendixson, analisar condições de existência de ciclo limite

$$\ddot{y} - \left[b - \frac{10}{3}\dot{y}^2\right]\dot{y} + y + y^2 = 0$$