

## CORRIGÉS DES EXERCICES ET PROBLÈMES

**Corrigé 0.1** Bifurcation noeud-col analytique

1) Le premier cas est obtenu pour  $\alpha\mu > 0$ , c'est-à-dire  $\alpha < 0$  avec  $\mu < 0$  ou  $\alpha > 0$  avec  $\mu > 0$ . Dans ces deux cas, l'ensemble des équilibres est vide. On s'attend donc à des solutions  $x(t)$  allant de  $-\infty$  à  $+\infty$  ou de  $+\infty$  à  $-\infty$ . Dans ce cas, on pose  $b = \sqrt{\mu/\alpha}$  et le système s'écrit

$$\dot{x} = \mu + \alpha x^2 = \mu \left[ (x/b)^2 + 1 \right]. \quad (1)$$

On en déduit que  $\arctg(x/b) = \mu b t + \arctg(x_0/b)$  où  $x(0) = x_0$  est la condition initiale. La solution s'écrit alors

$$\frac{x(t)}{b} = \operatorname{tg} \left[ \frac{\mu}{b} t + \arctg \left( \frac{x_0}{b} \right) \right] = \frac{\operatorname{tg} \left( \frac{\mu}{b} t \right) + \frac{x_0}{b}}{1 - \frac{x_0}{b} \operatorname{tg} \left( \frac{\mu}{b} t \right)}. \quad (2)$$

On peut voir l'ensemble des solutions comme étant la famille des courbes

$$x(t) = b \operatorname{tg} \left[ \frac{\mu}{b} (t - t_0) \right] \quad (3)$$

où  $t_0$  est un réel quelconque, c'est-à-dire l'ensemble des translatées en temps de la courbe particulière  $b \operatorname{tg} \left( \frac{\mu}{b} t \right)$ . Par rapport à la condition initiale  $x(0) = x_0$ , à  $t = 0$  on a  $t_0 = -(b/\mu) \arctg(x_0/b)$ . Ces trajectoires vont de  $-\infty$  à  $+\infty$  pour  $\mu > 0$  (et donc  $\alpha < 0$ ) et de  $+\infty$  à  $-\infty$  pour  $\mu < 0$  (et donc  $\alpha > 0$ ). On note d'autre part que les trajectoires mettent un temps fini  $T = \pi b/\mu$  pour relier les deux infinis.

2) Le second cas est obtenu pour  $\alpha\mu < 0$ , c'est-à-dire  $\alpha < 0$  avec  $\mu > 0$  ou  $\alpha > 0$  avec  $\mu < 0$ . Dans ces deux cas, l'ensemble des équilibres est  $\{-a, a\}$  avec  $a = \sqrt{-\mu/\alpha}$ . On s'attend donc à des solutions  $x(t)$  allant de  $-\infty$  à  $a$ , de  $-a$  à  $a$  ou de  $a$  à  $+\infty$ . Dans ce cas, le système s'écrit

$$\dot{x} = \mu + \alpha x^2 = \alpha(x - a)(x + a). \quad (4)$$

Une décomposition en éléments simples permet d'écrire cette équation sous la forme

$$\frac{1}{2\alpha a} \left( \frac{\dot{x}}{x - a} - \frac{\dot{x}}{x + a} \right) = 0. \quad (5)$$

L'intégration en temps conduit au logarithme d'une valeur absolue qui conduit à l'expression

$$\frac{x - a}{x + a} = \frac{x_0 - a}{x_0 + a} e^{2\alpha a t} = \frac{x_0 - a}{x_0 + a} e^{-2\frac{\mu}{a} t} \quad (6)$$

en remarquant que  $\alpha a = \mu/a$ . On en déduit la solution

$$\frac{x(t)}{a} = \frac{\frac{x_0}{a}(e^{2\frac{\mu}{a}t} + 1) + (e^{2\frac{\mu}{a}t} - 1)}{\frac{x_0}{a}(e^{2\frac{\mu}{a}t} - 1) + (e^{2\frac{\mu}{a}t} + 1)} \quad (7)$$

En effectuant quelques transformations, la solution s'écrit finalement

$$x(t) = a \frac{\frac{x_0}{a} - \operatorname{th}\left(\frac{\mu}{a}t\right)}{1 - \frac{x_0}{a} \operatorname{th}\left(\frac{\mu}{a}t\right)}. \quad (8)$$

On peut classer ces solutions en trois familles. Si  $x_0 \in [-a, a]$ , la solution  $x(t)$  issue de cette condition initiale appartient à la famille des courbes

$$x(t) = -a \operatorname{th}\left[\frac{\mu}{a}(t - t_0)\right] \quad (9)$$

où  $t_0$  est un réel quelconque, c'est-à-dire l'ensemble des translatées en temps de la courbe particulière  $-a \operatorname{th}\left(\frac{\mu}{a}t\right)$ . Par rapport à la condition initiale  $x(0) = x_0$  à  $t = 0$  on a  $t_0 = (a/\mu) \operatorname{argth}(x_0/a)$ . Ces trajectoires vont de  $-a$  à  $+a$  pour  $\mu > 0$  (et donc  $\alpha > 0$ ) et de  $+a$  à  $-a$  pour  $\mu < 0$  (et donc  $\alpha < 0$ ).

Si  $x_0 > a$  ou  $x_0 < -a$ , les solutions  $x(t)$  issues de ces deux types de conditions initiales appartiennent à la famille des courbes

$$x(t) = -a \operatorname{th}\left[\frac{\mu}{a}(t - t_0)\right] \quad (10)$$

avec  $t > t_0$  si  $x_0 > a$  et  $t < t_0$  pour  $x_0 < -a$ . Comme  $t_0$  est un réel quelconque, ces courbes sont l'ensemble des translatées en temps de la courbe particulière  $-a \operatorname{th}\left(\frac{\mu}{a}t\right)$ . Par rapport à la condition initiale  $x(0) = x_0$  à  $t = 0$  on a  $t_0 = -(a/\mu) \operatorname{argth}(a/x_0)$ . Ces trajectoires vont de  $+\infty$  à  $+a$  ou de  $-a$  à  $-\infty$  pour  $\mu > 0$  (et donc  $\alpha < 0$ ) et de  $-\infty$  à  $-a$  ou de  $+a$  à  $+\infty$  pour  $\mu < 0$  (et donc  $\alpha > 0$ ). Pour ces trajectoires,  $t_0$  est aussi le temps fini qu'il faut pour atteindre l'infini à partir de la condition initiale  $x_0$ .

**3)** On vérifie que les diagrammes de bifurcation obtenus pour  $\alpha\mu < 0$  ou  $\alpha\mu > 0$  correspondent bien au comportement des solutions analytiques qui vient d'être décrit.

### **Corrigé 0.2** Bifurcation fourche analytique

**1)** Dans le cas  $\alpha\mu > 0$ , on sait que 0 est le seul équilibre et que les trajectoires joignent 0 et l'infini. On pose alors

$$\dot{x} = \mu x + \alpha x^3 = \mu \frac{x}{b} \left( \frac{x^2}{b^2} + 1 \right) \quad (11)$$

avec  $b = \sqrt{\mu/\alpha}$ . Une décomposition en éléments simples permet d'écrire le système sous la forme

$$\frac{\dot{x}}{b} \left( \frac{1}{x/b} - \frac{x/b}{1 + x^2/b^2} \right) = \mu. \quad (12)$$

L'intégration de ce système conduit à des logarithmes de valeurs absolues puis à

$$\frac{x(t)}{b} = \frac{1}{\sqrt{(1 + b^2/x_0^2) \exp(-2\mu t) - 1}} = \frac{1}{\sqrt{\exp[-2\mu(t - t_0)] - 1}} \quad (13)$$

avec  $t_0 = \frac{1}{2\mu} \text{Ln}(1 + b^2/x_0^2)$ . Cette famille de trajectoires est constituée des translatées en temps des courbes  $x(t) = b/\sqrt{\exp(-2\mu t) - 1}$  définies pour  $t < 0$  lorsque  $\mu > 0$  (et donc  $\alpha > 0$ ) et pour  $t > 0$  lorsque  $\mu < 0$  (et donc  $\alpha < 0$ ). Ces trajectoires relient l'infini et l'état  $x_0$  en un temps fini égal à  $t_0$ .

**2)** Dans le cas  $\alpha\mu < 0$ , on sait que l'ensemble des équilibres est  $\{-a, 0, a\}$  avec  $a = \sqrt{-\mu/\alpha}$ . On pose alors

$$\dot{x} = \mu x + \alpha x^3 = \alpha(x + a)(x - a)x. \quad (14)$$

Une décomposition en éléments simples permet d'écrire le système sous la forme

$$\frac{\dot{x}}{x + a} + \frac{\dot{x}}{x - a} - 2\frac{\dot{x}}{a} = 2a^2\alpha. \quad (15)$$

En remarquant que  $a^2\alpha = -\mu$ , l'intégration de ce système conduit à des logarithmes de valeurs absolues puis à

$$\frac{x(t)}{a} = \pm \frac{1}{\sqrt{(a^2/x_0^2 - 1) \exp(-2\mu t) + 1}} \quad (16)$$

On n'étudie alors que le cas  $x(t) > 0$ , le cas  $x(t) < 0$  s'en déduisant par symétrie.

On peut classer ces solutions en deux familles. Pour  $|x_0| < a$  les solutions s'écrivent sous la forme

$$x(t) = b/\sqrt{\exp[-2\mu(t - t_0)] + 1} \quad (17)$$

avec  $t_0 = (1/2\mu) \text{Ln}(a^2/x_0^2 - 1)$ . Ce sont les translatées en temps de la trajectoire  $b/\sqrt{\exp(-2\mu t) + 1}$  qui est définie pour  $t \in \mathbb{R}$ . Ces trajectoires vont de 0 à  $a$  pour  $\mu > 0$  (et donc  $\alpha < 0$ ) et de  $a$  à 0 pour  $\mu < 0$  (et donc  $\alpha > 0$ ).

Pour  $|x_0| > a$  les solutions s'écrivent sous la forme

$$x(t) = b/\sqrt{1 - \exp[-2\mu(t - t_0)]} \quad (18)$$

avec  $t_0 = (1/2\mu)\text{Ln}(1 - a^2/x_0^2)$ . Ce sont les translatées en temps de la trajectoire  $b/\sqrt{1 - \exp(-2\mu t)}$  qui est définie pour  $t > 0$  si  $\mu > 0$  (et donc  $\alpha < 0$ ) et pour  $t < 0$  si  $\mu < 0$  (et donc  $\alpha > 0$ ). Ces trajectoire relie l'état  $x_0$  et l'infini en un temps qui est égal à  $t_0$ .

**3)** On vérifie que les diagrammes de bifurcation obtenus pour  $\alpha\mu < 0$  ou  $\alpha\mu > 0$  correspondent bien au comportement des solutions analytiques qui vient d'être décrit.