

# Потеря устойчивости нулевого решения одного класса краевых задач со специальными краевыми условиями

Леонид Ивановский

$$\dot{T} = T'',$$

$$T(0, t) = 0, \quad T'(1, t) = f(1 - T(x_0, t))\sigma(1 - T(x_0, t)),$$

$$t \geq 0, \quad x \in [0, 1], \quad x_0 \in [0, 1), \quad b > 0, \quad \alpha \in \mathbb{R}.$$

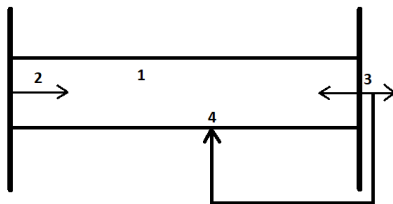
$$f \equiv \left(1 - T\left(\frac{1}{2}, t\right)\right)^2.$$

Rudyi A.S. Theoretical Fundamentals of the Method for Thermal Diffusivity Measurements from Auto-Oscillation Parameter in a System with a Thermal Feedback // International Journal of Thermophysics, Vol. 14, No. 1, 1993, pp. 159 –172.

$$\dot{T} = bT'' + f(T),$$

$$T'(0, t) = 0, \quad T'(1, t) = \alpha T(x_0, t).$$

$$t \geq 0, \quad x \in [0, 1], \quad x_0 \in [0, 1), \quad b > 0, \quad \alpha \in \mathbb{R}.$$



$$\dot{N} = \beta N'' + r(1 - N^2)N,$$

$$N'(0, t) = 0, \quad N'(1, t) = \alpha N(x_0, t - \tilde{T}),$$

$$\dot{u} = u'' + \gamma u - \delta u^3,$$

$$u'(0, t) = 0, \quad u'(1, t) = \alpha u(x_0, t) + (1 - \delta)\beta u^3(x_0, t),$$

$$t \geq 0, \quad x \in [0, 1], \quad x_0 \in [0, 1), \quad \delta \in \{0, 1\}, \quad \alpha, \beta, \gamma \in \mathbb{R}.$$

- $\delta = 1$  :

$$\dot{u} = u'' + \gamma u - u^3, \tag{1}$$

$$u'(0, t) = 0, \quad u'(1, t) = \alpha u(x_0, t). \tag{2}$$

- $\delta = 0$  :

$$\dot{u} = u'' + \gamma u, \tag{3}$$

$$u'(0, t) = 0, \quad u'(1, t) = \alpha u(x_0, t) + \beta u^3(x_0, t). \tag{4}$$

$$\dot{u} = u'' + \gamma u, \quad (5)$$

$$u'(0, t) = 0, \quad u'(1, t) = \alpha u(x_0, t). \quad (6)$$

$$u(x, t) = e^{\lambda t} v(x).$$

$$v'' + (\gamma - \lambda)v = 0,$$

$$v'(0) = 0, \quad v'(1) = \alpha v(x_0).$$

$$v(x) = c \operatorname{ch} \mu x, \quad c \in \mathbb{R}, \quad \mu = \sqrt{-\gamma + \lambda}.$$

## Потеря устойчивости нулевого решения

- $\lambda = 0 : \mu = \sqrt{-\gamma},$

$$\alpha_u = \frac{\sqrt{-\gamma} \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma}}{\operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} x_0}, \quad (7)$$

- $\lambda = i\omega : \mu = \sqrt{-\gamma + i\omega},$

$$\alpha_c = \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega} \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma + i\omega}}{\operatorname{ch} \sqrt{-\gamma + i\omega} x_0}. \quad (8)$$

### Лемма

*Для линеаризованной в нуле системы дифференциальных уравнений (5), (6) нулевое состояние равновесия теряет свою устойчивость дивергентным способом для значений параметров  $\alpha_u$  и  $\gamma$ , связанных между собой формулой (7) и колебательным, для значений параметров  $\alpha_c$  и  $\gamma$ , связанных между собой уравнением (8).*

# Система ДУ с диффузионным взаимодействием

$$j = \overline{1, N} \quad k \in [1, N].$$

- $\delta = 1$  :

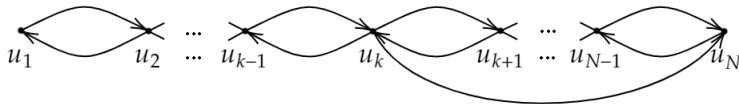
$$\dot{u}_j = N^2(u_{j+1} - 2u_j + u_{j-1}) + \gamma u_j - u_j^3,$$

$$u_0 = u_1, \quad u_{N+1} = u_N + \frac{\alpha}{N} u_k.$$

- $\delta = 0$  :

$$\dot{u}_j = N^2(u_{j+1} - 2u_j + u_{j-1}) + \gamma u_j,$$

$$u_0 = u_1, \quad u_{N+1} = u_N + \frac{\alpha}{N} u_k + \frac{\beta}{N} u_k^3.$$





# Моделирование линейной краевой задачи

$$\dot{u}_j = N^2(u_{j+1} - 2u_j + u_{j-1}) + \gamma u_j, \quad j = \overline{1, N},$$

$$u_0 = u_1, \quad u_{N+1} = u_N + \frac{\alpha}{N} u_k, \quad k \in [1, N].$$

$$u_j = e^{\lambda t} \operatorname{ch} \delta x_j, \quad x_j = -\frac{1}{2N} + \frac{j}{N}.$$

- $j \leq N - 1 :$

$$\delta = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma + \lambda}}{2N}.$$

- $j = N :$

$$\alpha = \frac{\sqrt{-\gamma + \lambda} \operatorname{sh} \delta}{\operatorname{ch} \delta x_k}.$$

# Потеря устойчивости нулевого решения

- $\lambda = 0$  :

$$\alpha_u = \frac{\sqrt{-\gamma} \operatorname{sh} \delta_u}{\operatorname{ch} \delta_u x_k}, \quad \delta_u = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma}}{2N}.$$

- $\lambda = \pm i\omega$  :

$$\alpha_c = \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega} \operatorname{sh} \delta_c}{\operatorname{ch} \delta_c x_k}, \quad \delta_c = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega}}{2N}.$$

$$N = 50.$$

## Построение зависимости $\alpha_c(\gamma)$

- $\gamma = 0, x_0 = 0$  :

$$\begin{cases} \operatorname{tg} y + \operatorname{th} y = 0, \\ \alpha_c = y(\operatorname{sh} y \cos y - \operatorname{ch} y \sin y). \end{cases}$$

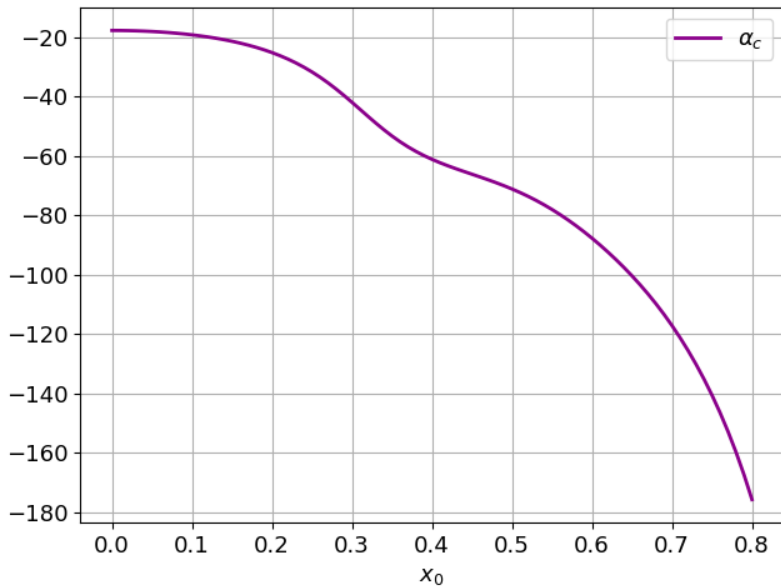
$$y = \sqrt{\frac{\omega}{2}}.$$

- $\gamma = 0, x_0 \neq 0$  :

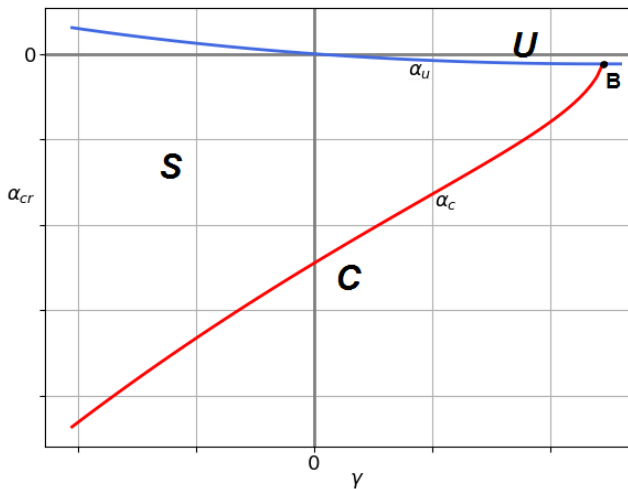
$$\begin{cases} \frac{\operatorname{sh} y \cos y + \operatorname{ch} y \sin y}{\operatorname{sh} y \cos y - \operatorname{ch} y \sin y} - \operatorname{tg} y x_0 \operatorname{th} y x_0 = 0, \\ \alpha_c = \frac{y \operatorname{sh} y \cos y - y \operatorname{ch} y \sin y}{\operatorname{ch} y x_0 \cos y x_0}. \end{cases}$$

- $\gamma \neq 0, x_0 \neq 0$ .

## Численные результаты: $\alpha_c(x_0)$ при $\gamma = 0$

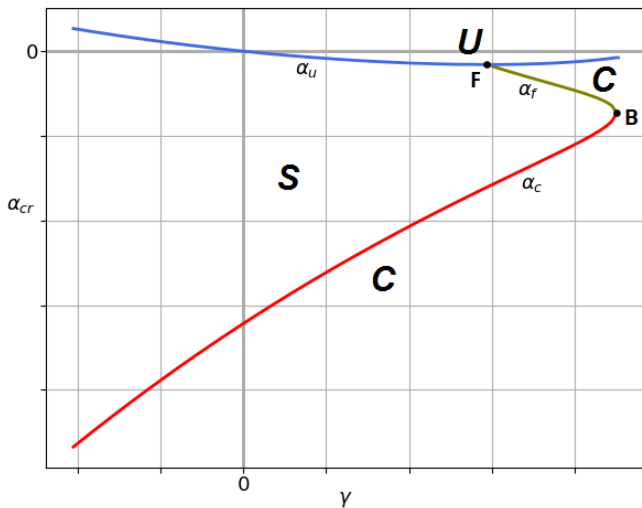


# Схематическая визуализация $\alpha(\gamma)$ для $1 \leq k \leq 17$



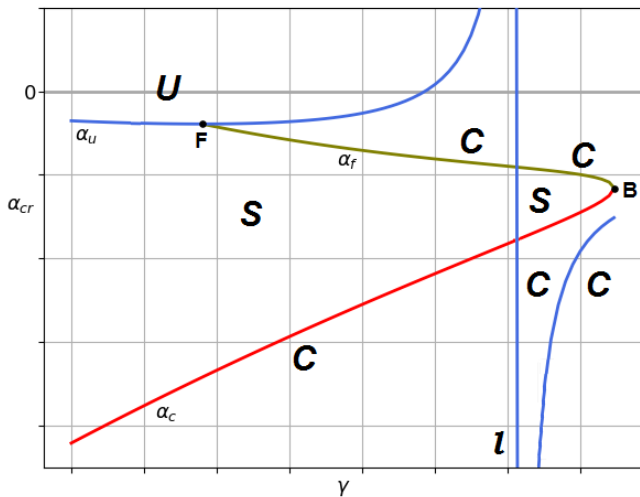
$$k = 1 \quad (x_0 = 0.01)$$

# Схематическая визуализация $\alpha(\gamma)$ для $18 \leq k \leq 23$



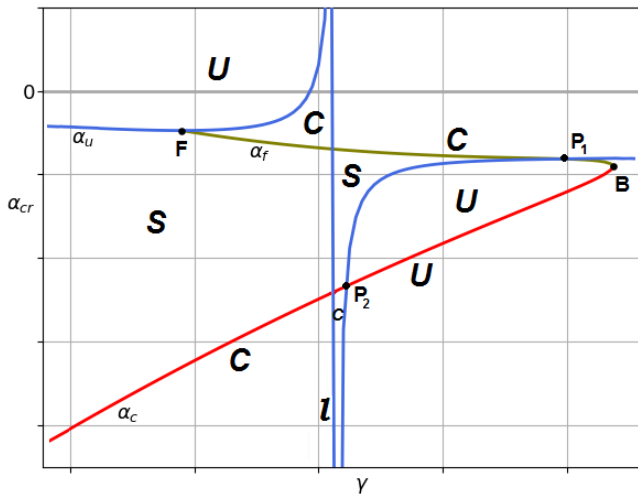
$$k = 22 \quad (x_0 = 0.43)$$

# Схематическая визуализация $\alpha(\gamma)$ для $k = 24$



$$k = 24 \quad (x_0 = 0.47)$$

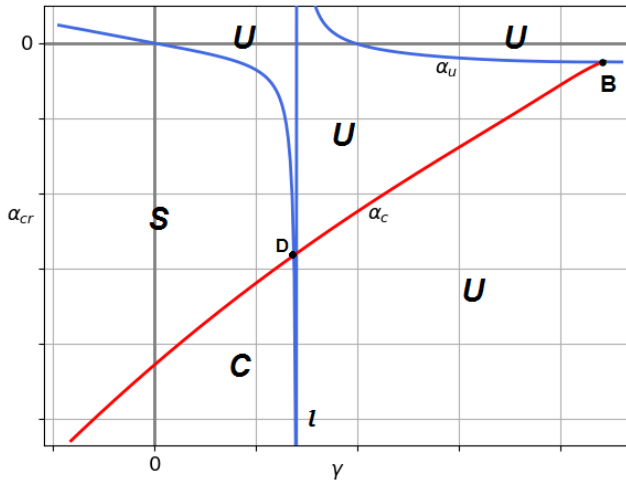
# Схематическая визуализация $\alpha(\gamma)$ для $k = 25$



$$k = 25 \quad (x_0 = 0.49)$$

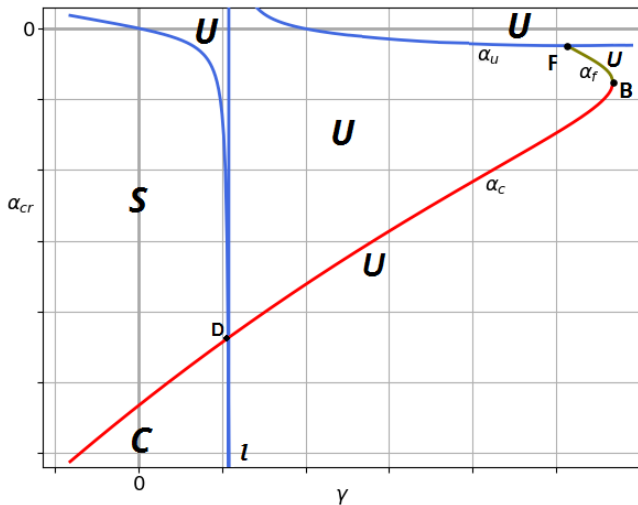


# Схематическая визуализация $\alpha(\gamma)$ для $26 \leq k \leq 32$



$$k = 26 \quad (x_0 = 0.51)$$

# Схематическая визуализация $\alpha(\gamma)$ для $33 \leq k \leq 38$



$$k = 34 \quad (x_0 = 0.67)$$

$$\Gamma_u = \begin{cases} \gamma_*, & 1 \leq k \leq 17, \\ \bar{\gamma}, & 18 \leq k \leq 25, \\ \hat{\gamma}, & 26 \leq k \leq 50. \end{cases} \quad (9)$$

$$\Gamma_f = \begin{cases} \gamma_*, & 18 \leq k \leq 24, \\ \gamma_1, & k = 25. \end{cases} \quad (10)$$

$$\Gamma_c = \begin{cases} \gamma_*, & 1 \leq k \leq 24, \\ \gamma_2, & k = 25, \\ \hat{\gamma}, & 26 \leq k \leq 50. \end{cases} \quad (11)$$

$$\frac{\sqrt{-\gamma} \operatorname{sh} \delta_u}{\operatorname{ch} \delta_u x_{25}} - \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega} \operatorname{sh} \delta_c}{\operatorname{ch} \delta_c x_{25}} = 0, \quad (12)$$

$$\gamma_* > \gamma_1 > \gamma_2 > l. \quad (13)$$

$$x_{25} = 0.49.$$

### Лемма

Для всех значений  $\gamma \leq \Gamma_u$ , где  $\Gamma_u$  определяется выражением (9) и  $\gamma_1 \geq \gamma \geq \gamma_2$ , где  $\gamma_1, \gamma_2$  являются корнями трансцендентного уравнения (12), удовлетворяющими условию (13), критическая зависимость  $\alpha_u(\gamma)$ , рассчитываемая по формуле (7), позволяет выделить область параметров  $(\gamma, \alpha)$  с устойчивым нулевым решением систем (1), (2) и (3), (4) и области с двумя состояниями равновесия в малой окрестности неустойчивого нулевого решения.

### Лемма

Для всех значений  $\bar{\gamma} \leq \gamma \leq \Gamma_f$ , где  $\Gamma_f$  определяется выражением (10), и  $\gamma \leq \Gamma_c$ , где  $\Gamma_c$  определяется выражением (11), критические зависимости  $\alpha_f(\gamma)$  и  $\alpha_c(\gamma)$ , рассчитываемые по формуле (8), позволяют выделить область параметров  $(\gamma, \alpha)$  с устойчивым нулевым решением систем (1), (2) и (3), (4) и области, для которых наблюдается наличие цикла в малой окрестности неустойчивого нулевого решения.

$$u = \sqrt{\varepsilon}u_0 + \varepsilon u_1 + \varepsilon^{\frac{3}{2}}u_2 + O(\varepsilon^2).$$

$$\varepsilon = |\alpha - \alpha_{cr}|,$$

$$\varepsilon \ll 1, \quad s = \varepsilon t.$$

$$\begin{aligned}\dot{u} &= u'' + \gamma u - u^3, \\ u'(0, t) &= 0, \quad u'(1, t) = \alpha u(x_0, t).\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\dot{u}_j &= N^2(u_{j+1} - 2u_j + u_{j-1}) + \gamma u_j - u_j^3, \quad j = \overline{1, N}, \\ u_0 &= u_1, \quad u_{N+1} = u_N + \frac{\alpha}{N} u_k.\end{aligned}$$

# Случай дивергентной потери устойчивости

- $\lambda = 0$  :  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ ,

$$u_0 = u_0'' + \gamma u_0,$$

$$u_0'(0, t) = 0, \quad u_0'(1, t) = \alpha_u u_0(x_0, t).$$

$$u_0 = \rho(s) \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} x.$$

$$\dot{u}_2 + \frac{\partial u_0}{\partial s} = u_2'' + \gamma u_2 - u_0^3,$$

$$u_2'(0, t) = 0, \quad u_2'(1, t) = \alpha_u u_2(x_0, t) + u_0(x_0, t).$$

$$u_2 = e^{\lambda t} v_2(x).$$

# Случай дивергентной потери устойчивости

$$\rho' = \phi_0 \rho + d_0 \rho^3.$$

$$\phi_0 = \frac{2\sqrt{-\gamma} \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} x_0}{\sqrt{-\gamma} \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} + \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma} - \alpha_u x_0 \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma} x_0},$$

$$d_0 = -\frac{3\gamma \operatorname{sh} 3\sqrt{-\gamma} + \alpha_u \sqrt{-\gamma} \operatorname{ch} 3\sqrt{-\gamma} x_0}{16(\sqrt{-\gamma} \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} + \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma} - \alpha_u x_0 \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma} x_0)} - \frac{3}{4}.$$



# Случай дивергентной потери устойчивости

- $\lambda = 0$  :  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ ,

$$\dot{u}_{j,0} = N^2(u_{j+1,0} - 2u_{j,0} + u_{j-1,0}) + \gamma u_{j,0},$$

$$u_{0,0} = u_{1,0}, \quad u_{N+1,0} = u_{N,0} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,0} = \rho(s) \operatorname{ch} \delta_u x_j.$$

$$\dot{u}_{j,2} + \frac{\partial u_{j,0}}{\partial s} = N^2(u_{j+1,2} - 2u_{j,2} + u_{j-1,2}) + \gamma u_{j,2} - u_{j,0}^3,$$

$$u_{0,2} = u_{1,2}, \quad u_{N+1,2} = u_{N,2} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,2} = \operatorname{ch} \delta_u x_j.$$

## Случай дивергентной потери устойчивости

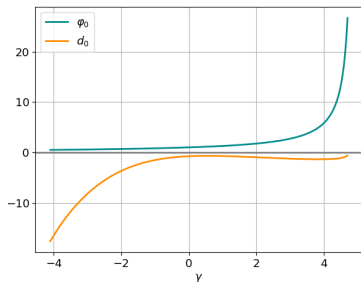
$$\rho' = \phi_0 \rho + d_0 \rho^3.$$

$$\phi_0 = \frac{2\delta_u \operatorname{ch} \delta_u x_k}{\delta_u \operatorname{ch} \delta_u + \operatorname{sh} \delta_u - \alpha_u x_k \operatorname{sh} \delta_u x_k},$$

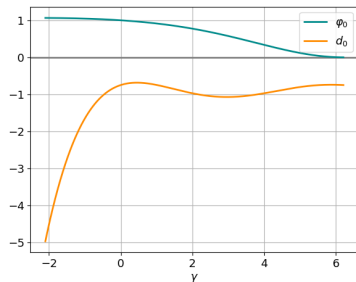
$$d_0 = -\frac{3\delta_u^2 \operatorname{sh} 3\delta_u + \alpha_u \delta_u \operatorname{ch} 3\delta_u x_k}{16(\delta_u \operatorname{ch} \delta_u + \operatorname{sh} \delta_u - \alpha_u x_k \operatorname{sh} \delta_u x_k)} - \frac{3}{4}.$$

$$\alpha_u = \frac{\sqrt{-\gamma} \operatorname{sh} \delta_u}{\operatorname{ch} \delta_u x_k}, \quad \delta_u = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma}}{2N}, \quad x_j = -\frac{1}{2N} + \frac{j}{N}.$$

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$



$$k = 17 \ (x_0 = 0.33)$$



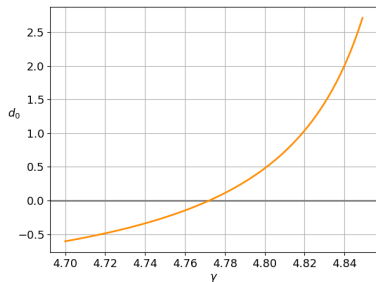
$$k = 32 \ (x_0 = 0.63)$$

$$\gamma < \Gamma_0,$$

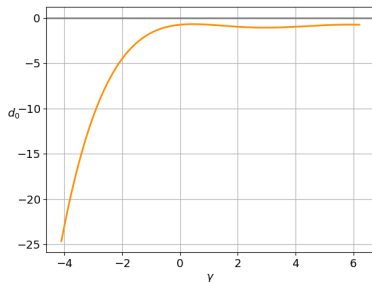
$$\Gamma_0 = \begin{cases} \tilde{\gamma}, & 1 \leq k \leq 25, \\ \Gamma_u, & 25 \leq k \leq 50, \end{cases} \quad (14)$$

$$-\frac{3\delta_u^2 \operatorname{sh} 3\delta_u + \alpha_u \delta_u \operatorname{ch} 3\delta_u x_k}{16(\delta_u \operatorname{ch} \delta_u + \operatorname{sh} \delta_u - \alpha_u x_k \operatorname{sh} \delta_u x_k)} - \frac{3}{4} = 0.$$

# Численные результаты: $d_0(\gamma)$



$$k = 17 \ (x_0 = 0.33)$$



$$k = 32 \ (x_0 = 0.63)$$

$$\gamma < \gamma_*,$$

$$u_j = \pm \sqrt{-\varepsilon \frac{\phi_0}{d_0}} \operatorname{ch} \delta_u x_j + O(\varepsilon). \quad (15)$$

### Теорема

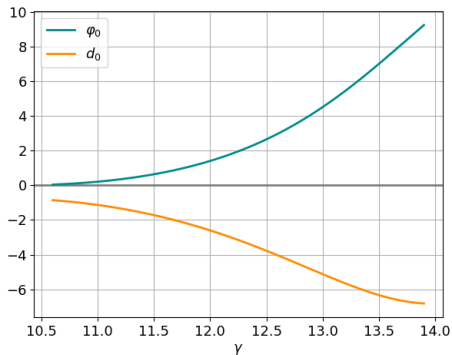
Пусть  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ , для  $\gamma \leq \Gamma_0$ , где  $\Gamma_0$  вычисляется по формуле (14). Тогда для любого  $\gamma \leq \Gamma_0$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система дифференциальных уравнений (1), (2) имеет в окрестности неустойчивого нулевого решения два пространственно неоднородных устойчивых режима, асимптотика которых определяется формулой (15).

### Теорема

Пусть  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ , для  $\Gamma_0 \leq \gamma \leq \Gamma_u$ , где  $\Gamma_0$  и  $\Gamma_u$  вычисляются по формулам (14) и (9) соответственно. Тогда для любого  $\Gamma_0 < \gamma \leq \Gamma_u$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система дифференциальных уравнений (1), (2) имеет неустойчивое нулевое решение, которое грубо теряет свою устойчивость в результате приближения к нему двух пространственно неоднородных устойчивых состояний равновесия, асимптотика которых определяется формулой (15).

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$ для $k = 25$

$$\varepsilon = \alpha_u - \alpha : \quad \phi_0 \mapsto -\phi_0.$$



$$k = 25 \ (x_0 = 0.49)$$

$$\gamma_1 > \gamma > \gamma_2.$$

## Теорема

Пусть  $\varepsilon = \alpha_u - \alpha$  для  $\gamma_1 \geq \gamma \geq \gamma_2$ , где  $\gamma_1$  и  $\gamma_2$  являются корнями трансцендентного уравнения (12), удовлетворяющими условию (13). Тогда для любого  $\gamma_1 > \gamma > \gamma_2$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система дифференциальных уравнений (1), (2) имеет в окрестности неустойчивого нулевого решения два пространственно неоднородных устойчивых режима, асимптотика которых определяется формулой (15).

## Случай колебательной потери устойчивости

- $\lambda = \pm i\omega$  :  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$ ,

$$u_0 = u_0'' + \gamma u_0,$$

$$u_0'(0, t) = 0, \quad u_0'(1, t) = \alpha_c u_0(x_0, t).$$

$$u_0 = z(s)e^{i\omega t} \operatorname{ch} \mu x + \overline{z(s)}e^{-i\omega t} \overline{\operatorname{ch} \mu x}.$$

$$\dot{u}_2 + \frac{\partial u_0}{\partial s} = u_2'' + \gamma u_2 - u_0^3,$$

$$u_2'(0, t) = 0, \quad u_2'(1, t) = \alpha_c u_2(x_0, t) + u_0(x_0, t).$$

$$u_2(x) = \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma + i\omega} x.$$



$$z' = \phi_0 z + d_0 z |z|^2.$$

$$\phi_0 = -\operatorname{Re} \left( \frac{2\mu \operatorname{ch} \mu x_0}{\mu \operatorname{ch} \mu + \operatorname{sh} \mu - \alpha_c x_0 \operatorname{sh} \mu x_0} \right),$$

$$d_0 = \operatorname{Re} \left( \frac{3\mu(G(\mu + 2 \operatorname{Re} \mu) + G(\mu + 2i \operatorname{Im} \mu) + 2G(\bar{\mu}))}{2(\mu \operatorname{ch} \mu + \operatorname{sh} \mu - \alpha_c x_0 \operatorname{sh} \mu x_0)} \right).$$

$$\mu = \sqrt{-\gamma + i\omega},$$

$$G(y) = \frac{\alpha_c - y \operatorname{sh} y}{y^2 + \gamma - i\omega}.$$

# Случай колебательной потери устойчивости

- $\lambda = \pm i\omega$  :  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$ ,

$$\dot{u}_{j,0} = N^2(u_{j+1,0} - 2u_{j,0} + u_{j-1,0}) + \gamma u_{j,0},$$

$$u_{0,0} = u_{1,0}, \quad u_{N+1,0} = u_{N,0} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,0} = z(s)e^{i\omega t} \operatorname{ch} \delta_c x_j + \overline{z(s)}e^{-i\omega t} \overline{\operatorname{ch} \delta_c x_j}.$$

$$\dot{u}_{j,2} + \frac{\partial u_{j,0}}{\partial s} = N^2(u_{j+1,2} - 2u_{j,2} + u_{j-1,2}) + \gamma u_{j,2} - u_{j,0}^3,$$

$$u_{0,2} = u_{1,2}, \quad u_{N+1,2} = u_{N,2} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,2} = e^{i\omega t} \operatorname{ch} \delta_c x_j.$$

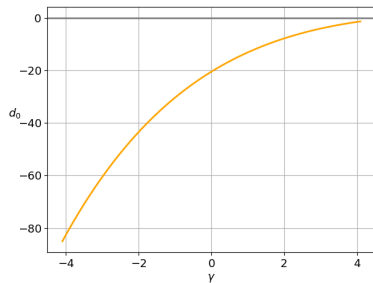
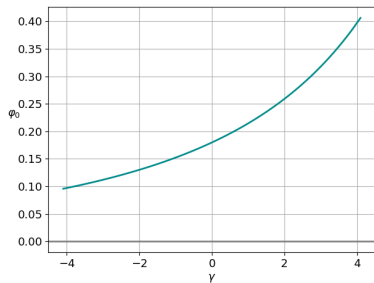
$$z' = \phi_0 z + d_0 z |z|^2, \quad (16)$$

$$\phi_0 = \operatorname{Re} \left( \frac{2\delta_c \operatorname{ch} \delta_c x_k}{\delta_c \operatorname{ch} \delta_c + \operatorname{sh} \delta_c - \alpha_c x_k \operatorname{sh} \delta_c x_k} \right),$$

$$d_0 = \operatorname{Re} \left( \frac{3\delta_c (G(\delta_c + 2\operatorname{Re} \delta) + G(\delta_c + 2\operatorname{Im} \delta_c) + 2G(\overline{\delta_c}))}{2(\delta_c \operatorname{ch} \delta_c + \operatorname{sh} \delta_c - \alpha_c x_k \operatorname{sh} \delta_c x_k)} \right).$$

$$\alpha_c = \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega} \operatorname{sh} \delta_c}{\operatorname{ch} \delta_c x_k}, \quad \delta_c = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega}}{2N}, \quad x_j = -\frac{1}{2N} + \frac{j}{N}.$$

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$



$$k = 1 \ (x_0 = 0.01)$$

$$\gamma < \Gamma_c$$

$$z=\varrho e^{i\nu}.$$

$$\begin{aligned}\varrho' &= \phi_0\varrho + d_0\varrho^3, \\ \nu' &= \psi_0 + c_0\nu^2.\end{aligned}$$

$$\lim_{s\rightarrow +\infty}\varrho=\sqrt{-\frac{\phi_0}{d_0}}.$$

$$\nu(s)=\sigma s+\gamma,\qquad \sigma=\frac{\psi_0d_0-c_0\phi_0}{d_0}.$$

$$u_j=\sqrt{-\varepsilon\frac{\phi_0}{d_0}}\left(e^{iAt}\operatorname{ch}\delta_c x_j+e^{-iAt}\overline{\operatorname{ch}\delta_c x_j}\right)+O(\varepsilon). \tag{17}$$

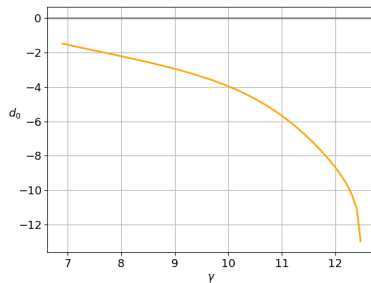
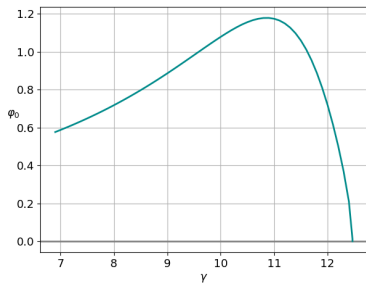
$$A=\omega+\varepsilon\sigma$$

### Теорема

Пусть  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$  для  $\gamma \leq \Gamma_c$ , где  $\Gamma_c$  вычисляется с помощью (11). Тогда для любого  $\gamma < \Gamma_c$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система дифференциальных уравнений (1), (2) имеет в окрестности нуля орбитально инвариантный устойчивый цикл с асимптотикой (17).

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$

$$\varepsilon = \alpha_f - \alpha : \quad a_c \longmapsto a_f, \quad \phi_0 \longmapsto -\phi_0.$$



$$k = 24 \quad (x_0 = 0.47)$$

$$\bar{\gamma} < \gamma < \Gamma_f.$$

## Теорема

Пусть  $\varepsilon = \alpha - \alpha_f$  для  $\bar{\gamma} \leq \gamma \leq \Gamma_f$ , где  $\Gamma_f$  вычисляется с помощью (10). Тогда для любого  $\bar{\gamma} < \gamma < \Gamma_f$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система дифференциальных уравнений (1), (2) имеет в окрестности нуля орбитально инвариантный устойчивый цикл с асимптотикой (17).



$$\dot{u} = u'' + \gamma u,$$

$$u'(0, t) = 0, \quad u'(1, t) = \alpha u(x_0, t) + \beta u^3(x_0, t).$$

$$\dot{u}_j = N^2(u_{j+1} - 2u_j + u_{j-1}) + \gamma u_j, \quad j = \overline{1, N},$$

$$u_0 = u_1, \quad u_{N+1} = u_N + \frac{\alpha}{N} u_k + \frac{\beta}{N} u_k^3.$$

# Случай дивергентной потери устойчивости

- $\lambda = 0$  :  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ ,

$$u_0 = u_0'' + \gamma u_0,$$

$$u_0'(0, t) = 0, \quad u_0'(1, t) = \alpha_u u_0(x_0, t).$$

$$u_0 = \rho(s) \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} x.$$

$$\dot{u}_2 + \frac{\partial u_0}{\partial s} = u_2'' + \gamma u_2,$$

$$u_2'(0, t) = 0, \quad u_2'(1, t) = \alpha_u u_2(x_0, t) + u_0(x_0, t) + \beta u_0^3(x_0, t).$$

$$u_2 = e^{\lambda t} v_2(x).$$

## Случай дивергентной потери устойчивости

$$\rho' = \phi_0 \rho + d_0 \rho^3.$$

$$\phi_0 = Q \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} x_0, \quad d_0 = \beta Q \operatorname{ch}^3 \sqrt{-\gamma} x_0.$$

$$Q = \frac{2\sqrt{-\gamma}}{\sqrt{-\gamma} \operatorname{ch} \sqrt{-\gamma} + \operatorname{sh} \sqrt{-\gamma} - \alpha_u x_0 \sqrt{-\gamma} x_0}.$$

# Случай дивергентной потери устойчивости

- $\lambda = 0$  :  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ ,

$$\dot{u}_{j,0} = N^2(u_{j+1,0} - 2u_{j,0} + u_{j-1,0}) + \gamma u_{j,0},$$

$$u_{0,0} = u_{1,0}, \quad u_{N+1,0} = u_{N,0} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,0} = \rho(s) \operatorname{ch} \delta_u x_j,$$

$$\dot{u}_{j,2} + \frac{\partial u_{j,0}}{\partial s} = N^2(u_{j+1,2} - 2u_{j,2} + u_{j-1,2}) + \gamma u_{j,2},$$

$$u_{0,2} = u_{1,2}, \quad u_{N+1,2} = u_{N,2} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0} + \frac{\beta}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,2} = \operatorname{ch} \delta_u x_j.$$

## Случай дивергентной потери устойчивости

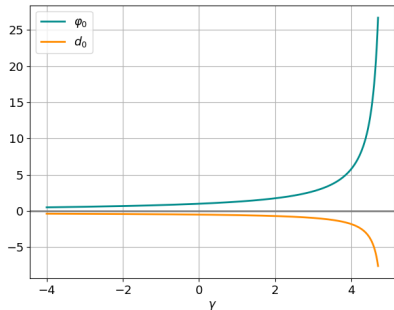
$$\rho' = \phi_0 \rho + d_0 \rho^3.$$

$$\phi_0 = Q \operatorname{ch} \delta_u x_k, \quad d_0 = \beta Q \operatorname{ch}^3 \delta_u x_k.$$

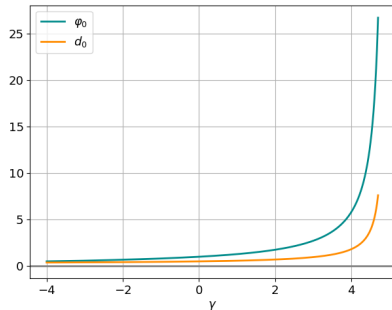
$$Q = \frac{2\delta_u}{\delta_u \operatorname{ch} \delta_u + \operatorname{sh} \delta_u - \alpha_u x_k \operatorname{sh} \delta_u x_k}.$$

$$\alpha_u = \frac{\sqrt{-\gamma} \operatorname{sh} \delta_u}{\operatorname{ch} \delta_u x_k}, \quad \delta_u = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma}}{2N}, \quad x_j = -\frac{1}{2N} + \frac{j}{N}.$$

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$



a)  $\beta = -0.5$



b)  $\beta = 0.5$

$$k = 17 \ (x_0 = 0.33)$$

$$\gamma < \Gamma_u$$

### Теорема

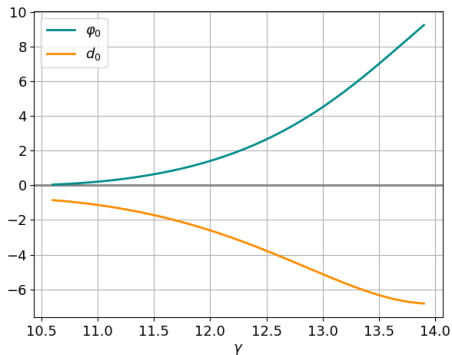
Пусть  $\beta < 0$ , а  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ , для  $\gamma \leq \Gamma_u$ , где  $\Gamma_u$  вычисляется по формуле (9). Тогда для любого  $\gamma < \Gamma_u$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система (3), (4) имеет в окрестности неустойчивого нулевого решения два пространственно неоднородных устойчивых режима, асимптотика которых определяется формулой (15).

### Теорема

Пусть  $\beta > 0$ , а  $\varepsilon = \alpha - \alpha_u$ , для  $\gamma \leq \Gamma_u$ , где  $\Gamma_u$  вычисляется по формуле (9). Тогда для любого  $\gamma < \Gamma_u$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система (3), (4) имеет неустойчивое нулевое решение, которое грубо теряет свою устойчивость в результате приближения к нему двух пространственно неоднородных устойчивых состояний равновесия, асимптотика которых определяется формулой (15).

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$

$$\varepsilon = \alpha_u - \alpha : \quad \phi_0 \mapsto -\phi_0.$$



$$k = 25 \ (x_0 = 0.49)$$

$$\gamma_1 > \gamma > \gamma_2.$$



## Теорема

Пусть  $\beta < 0$ , а  $\varepsilon = \alpha_u - \alpha$  для  $\gamma_1 \geq \gamma \geq \gamma_2$ , где  $\gamma_1$  и  $\gamma_2$  являются корнями трансцендентного уравнения (12), удовлетворяющими условию (13). Тогда для любого  $\gamma_1 > \gamma > \gamma_2$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система (3), (4) имеет в окрестности нуля два пространственно неоднородных неустойчивых режима, асимптотика которых определяется формулой (15).

## Теорема

Пусть  $\beta > 0$ , а  $\varepsilon = \alpha_u - \alpha$  для  $\gamma_1 \geq \gamma \geq \gamma_2$ , где  $\gamma_1$  и  $\gamma_2$  являются корнями трансцендентного уравнения (12), удовлетворяющими условию (13). Тогда для любого  $\gamma_1 > \gamma > \gamma_2$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система (3), (4) имеет неустойчивое нулевое решение, которое грубо теряет свою устойчивость в результате приближения к нему двух пространственно неоднородных устойчивых состояний равновесия, асимптотика которых определяется формулой (15).

## Случай колебательной потери устойчивости

- $\lambda = \pm i\omega$  :  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$ ,

$$u_0 = u_0'' + \gamma u_0,$$

$$u_0'(0, t) = 0, \quad u_0'(1, t) = \alpha_c u_0(x_0, t).$$

$$u_0 = z(s)e^{i\omega t} \operatorname{ch} \mu x + \overline{z(s)}e^{-i\omega t} \overline{\operatorname{ch} \mu x}.$$

$$\dot{u}_2 + \frac{\partial u_0}{\partial s} = u_2'' + \gamma u_2,$$

$$u_2'(0, t) = 0, \quad u_2'(1, t) = \alpha_c u_2(x_0, t) - u_0(x_0, t) + \beta u_0^3(x_0, t).$$

$$u_2 = e^{i\omega t} v_2(x).$$

# Случай колебательной потери устойчивости

$$z' = \phi_0 z + d_0 z |z|^2.$$

$$\phi_0 = \operatorname{Re} \left( \frac{2\mu \operatorname{ch} \mu x_0}{\mu \operatorname{ch} \mu + \operatorname{sh} \mu - \alpha_f x_0 \operatorname{sh} \mu x_0} \right),$$

$$d_0 = \operatorname{Re} \left( \frac{3\beta\mu(\operatorname{ch}(\mu + 2 \operatorname{Re} \mu)x_0 + \operatorname{ch}(\mu + 2 \operatorname{Im} \mu)x_0 + 2 \operatorname{ch} \bar{\mu}x_0)}{2(\mu \operatorname{ch} \mu + \operatorname{sh} \mu - \alpha_f x_0 \operatorname{sh} \mu x_0)} \right).$$

$$\mu = \sqrt{-\gamma + i\omega}.$$

## Случай колебательной потери устойчивости

- $\lambda = \pm i\omega$  :  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$ ,

$$\dot{u}_{j,0} = N^2(u_{j+1,0} - 2u_{j,0} + u_{j-1,0}) + \gamma u_{j,0},$$

$$u_{0,0} = u_{1,0}, \quad u_{N+1,0} = u_{N,0} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,0} = z(s)e^{i\omega t} \operatorname{ch} \delta_c x_j + \overline{z(s)}e^{-i\omega t} \overline{\operatorname{ch} \delta_c x_j}.$$

$$\dot{u}_{j,2} + \frac{\partial u_{j,0}}{\partial s} = N^2(u_{j+1,2} - 2u_{j,2} + u_{j-1,2}) + \gamma u_{j,2},$$

$$u_{0,2} = u_{1,2}, \quad u_{N+1,2} = u_{N,2} + \frac{\alpha}{N} u_{k,0} + \frac{\beta}{N} u_{k,0}.$$

$$u_{j,2} = e^{i\omega t} \operatorname{ch} \delta_c x_j.$$

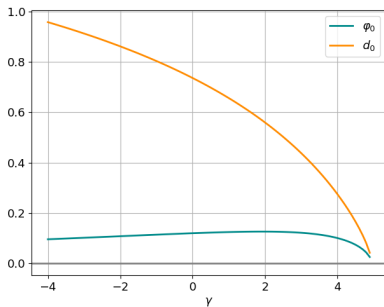
$$z' = \phi_0 z + d_0 z |z|^2, \quad (18)$$

$$\phi_0 = -\operatorname{Re} \left( \frac{2\delta_c \operatorname{ch} \delta_c x_k}{\delta_c \operatorname{ch} \delta_c + \operatorname{sh} \delta_c - \alpha_c x_k \operatorname{sh} \delta_c x_k} \right),$$

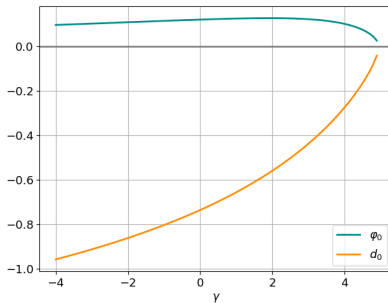
$$d_0 = \operatorname{Re} \left( \frac{3\beta\delta_c(\operatorname{ch}(\delta_c + 2\operatorname{Re} \delta_c)x_k + \operatorname{ch}(\delta_c + 2i \operatorname{Im} \delta_c)x_k + 2\operatorname{ch} \bar{\delta}_c x_k)}{2(\delta_c \operatorname{ch} \delta_c + \operatorname{sh} \delta_c - \alpha_c x_k \operatorname{sh} \delta_c x_k)} \right).$$

$$\alpha_c = \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega} \operatorname{sh} \delta_c}{\operatorname{ch} \delta_c x_k}, \quad \delta_c = 2N \operatorname{arsh} \frac{\sqrt{-\gamma + i\omega}}{2N}, \quad x_j = -\frac{1}{2N} + \frac{j}{N}.$$

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$



a)  $\beta = -1.0$



b)  $\beta = 1.0$

$$x_0 = 0.33$$

### Теорема

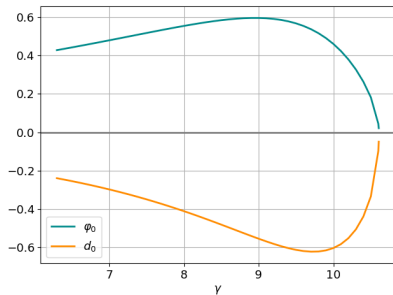
Пусть  $\beta < 0$ , а  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$  для  $\gamma \geq \Gamma_c$ , где  $\Gamma_c$  вычисляется по формуле (11). Тогда для любого  $\gamma < \Gamma_c$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система (3), (4) имеет в окрестности нуля орбитально инвариантный устойчивый цикл с асимптотикой (17).

### Теорема

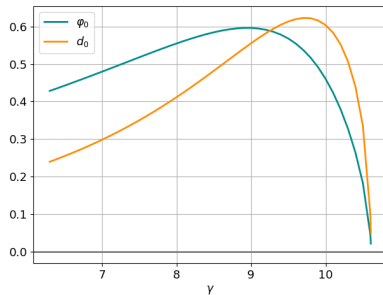
Пусть  $\beta > 0$ , а  $\varepsilon = \alpha_c - \alpha$  для  $\gamma \geq \Gamma_c$ , где  $\Gamma_c$  вычисляется по формуле (11). Тогда для любого  $\gamma < \Gamma_c$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система (3), (4) имеет в окрестности нуля орбитально инвариантный неустойчивый цикл с асимптотикой (17).

# Численные результаты: $\phi_0(\gamma)$ и $d_0(\gamma)$

$$\varepsilon = \alpha_f - \alpha : \quad a_c \mapsto a_f, \quad \phi_0 \mapsto -\phi_0.$$



a)  $\beta = -1.0$



b)  $\beta = 1.0$

$$x_0 = 0.45$$

$$\bar{\gamma} < \gamma < \Gamma_f.$$



## Теорема

Пусть  $\beta < 0$ , а  $\varepsilon = \alpha - \alpha_f$  для  $\bar{\gamma} \leq \gamma \leq \Gamma_f$ , где  $\Gamma_f$  вычисляется с помощью (10). Тогда для любого  $\bar{\gamma} < \gamma < \Gamma_f$  существует  $\varepsilon_0$  такое, что для  $\varepsilon \in (0, \varepsilon_0]$  система дифференциальных уравнений (3), (4) имеет в окрестности нуля орбитально инвариантный устойчивый цикл с асимптотикой (17).