

Академия наук Украины  
Ордена Трудового Красного Знамени Институт математики

---

АСИМПТОТИЧЕСКИЕ РЕШЕНИЯ НЕЛИНЕЙНЫХ  
УРАВНЕНИЙ С МАЛЫМ ПАРАМЕТРОМ

Сборник научных трудов

Киев  
Институт математики АН Украины  
1991

ISBN 5-7702-0156-8. Асимптотические решения нелинейных уравнений с малым параметром. Киев, 1991.

УДК 517.91/93

В.М. МОСКОВКИН, И.Т. СЕЛЕЗОВ

АНАЛИЗ ДИНАМИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ ЭКОЛОГИИ БЕРЕГОВОЙ ЗОНЫ

Проводится качественный анализ динамической системы второго порядка, описывающей динамику береговой зоны. Показано, что в случае задания двух нелинейных эмпирических функций в соответствии с реальными процессами в такой системе не могут возникнуть бифуркации рождения цикла.

Рассматривается динамическая система второго порядка, описывающая эволюцию береговой зоны, обусловленную взаимодействием

© В.М.Московкин, И.Т.Селезов, 1991

волн с размываемым дном и берегом

$$\frac{dw}{dt} = \frac{aH}{\tau} \left[ f(w) + \frac{H}{\tau \sin \varphi \cos \varphi} \right] - \tilde{\varphi}(w) + u,$$

$$\frac{d\varphi}{dt} = \frac{f(w)}{H} \sin^2 \varphi - \frac{1}{\tau} \operatorname{tg} \varphi.$$

Система (1) следует как вырожденная из более общей системы третьего порядка [1]. Она описывает переформирование донной поверхности, непосредственно примыкающей к берегу, и может рассматриваться как упрощенная модель относительно интегральных (осредненных) величин [2]. Анализ на основе локальных моделей, описываемых дифференциальными уравнениями в частных производных, в настоящее время не представляется возможным.

В системе (1) первое уравнение представляет собой уравнение баланса пляжеобразующего материала ( $w$  - объем материала) в условиях изменяющейся крутизны прямолинейного клифа, второе уравнение описывает изменение угла наклона клифа  $\varphi$ , т.е. его отступление с поворотом вокруг основания, за счет процессов абразии и денудации (выполаживания). Функция  $f(w)$  характеризует скорость отступления основания клифа,  $\tilde{\varphi}(w)$  - интенсивность истирания пляжеобразующего материала при волновом воздействии.

В случае линейных функций  $f(w) = \gamma(w_m - w)$ ,  $\tilde{\varphi}(w) = kw$  [3] после перехода к безразмерным величинам  $w' = w/w_m$ ,  $t' = kt$  динамическая система (1) примет вид

$$\frac{dw'}{dt'} = -k_1 w'^4 + k_2 \frac{1}{\sin 2\varphi} + k_3, \quad (2)$$

$$\frac{d\varphi}{dt'} = k_4 (1 - w') \sin^2 \varphi - k_5 \operatorname{tg} \varphi,$$

где  $k_1 = 1 + \frac{aH\gamma}{2k}$ ,  $k_2 = \frac{aH^2}{\tau k w_m}$ ,  $k_3 = \frac{u}{k w_m} + \frac{aH\gamma}{2k}$ ,  $k_4 = \frac{\gamma w_m}{kH}$ ,

$$k_5 = \frac{1}{k\tau}.$$

Отметим, что при определении особых точек при подстановке

$$\sin 2\varphi = \frac{2H}{\tau f(w)} \quad (\text{условие } \frac{d\varphi}{dt} = 0) \text{ в первое уравнение системы}$$

(1) получим обычное уравнение баланса пляжеобразующего материала

$$\frac{dw}{dt} = aH f(w) - \tilde{\varphi}(w) + u \quad [3,4],$$

Итак, особые точки системы (2) определяются формулами:

$$\omega_* = \frac{2k_5 k_3 + k_2 k_4}{2k_5 k_1 + k_2 k_4}, \quad \sin 2\varphi_* = \frac{2k_5}{k_4(1 - \omega_*^2)} \geq 0. \quad (3)$$

Матрица линеаризованной системы (2) примет вид

$$A = \begin{vmatrix} -k_1 & -2k_2 \frac{\cos 2\varphi_*}{\sin^2 2\varphi_*} \\ -k_4 \sin^2 \varphi_* & 2k_5 - \frac{k_5}{\cos^2 \varphi_*} \end{vmatrix}.$$

След и детерминант этой матрицы имеют вид

$$\text{tr } A = 2k_5 - k_1 - \frac{k_5}{\cos^2 \varphi_*},$$

$$\det A = \frac{k_1 k_5}{\cos^2 \varphi_*} - 2k_1 k_5 - \frac{1}{2} k_2 k_4 (1 - \text{tg}^2 \varphi_*).$$

Из выражений (3) получим

$$(\varphi_*)_1 = \frac{1}{2} \arcsin \lambda, \quad (\varphi_*)_2 = \frac{\pi}{2} - (\varphi_*)_1, \quad (4)$$

$$0 < \sin 2\varphi_* = \frac{2k_5 k_1 + k_2 k_4}{k_4(k_1 - k_3)} = \lambda \leq 1, \quad k_1 > k_3. \quad (5)$$

Из выражения (5) получим

$$\cos 2\varphi_* = \sqrt{1 - \lambda^2}, \quad \cos^2 \varphi_* = \frac{1}{2} (1 \pm \sqrt{1 - \lambda^2}), \quad \text{tg}^2 \varphi_* = \left( \frac{\lambda}{1 \pm \sqrt{1 - \lambda^2}} \right)^2.$$

Откуда

$$\text{tr } A = 2k_5 - k_1 - \frac{2k_5}{(1 \pm \sqrt{1 - \lambda^2})}, \quad (6)$$

$$\det A = k_1^2 - k_2 k_4 \left( \frac{1 - \lambda^2 \pm \sqrt{1 - \lambda^2}}{2 - \lambda^2 \pm 2\sqrt{1 - \lambda^2}} \right). \quad (7)$$

Бифуркация седлового типа возникает при  $\det A = 0$  [5]. При выборе знака плюс в выражении (7)  $\det A < 0$  при любых параметрах. При выборе знака минус выражение в круглых скобках отрицательное и, следовательно, может быть определено бифуркационное множество седлового типа (граница седел)

$$k_1^2 + k_2 k_4 = \frac{1}{\sqrt{1 - \lambda^2}}.$$

Условие  $\text{tr } A = 0$  приводится к виду

$$\frac{k_5}{2k_5 - k_1} = \frac{1}{2} (1 \pm \sqrt{1 - \lambda^2});$$

при этом

$$\det A = -k_1^2 - \frac{1}{2} k_2 k_4 \left[ 1 - \left( \frac{\lambda(2k_5 - k_1)}{2k_5} \right)^2 \right] < 0,$$

что свидетельствует о невозможности возникновения бифуркации Хопфа [5], так как  $\lambda \leq 1$ .

Рассмотрим нелинейные функции  $f(\omega)$ ,  $\varphi(\omega)$  [3]

$$f(\omega) = \frac{B(\omega + \xi)}{(\omega + \tau)^2}, \quad \varphi(\omega) = \frac{c\omega}{\omega + \delta_1}, \quad (8)$$

тогда

$$\sin 2\varphi_* = \frac{2H(\omega_* + \tau)^2}{B(\omega_* + \xi)}, \quad (9)$$

$$\text{tr } A = \frac{1}{\tau} \left( 2 - \frac{1}{\cos^2 \varphi_*} \right) + \frac{aHB(\tau - 2\xi - \omega_*)}{2(\omega_* + \tau)^3} - \frac{c\delta_1}{(\omega_* + \delta_1)^2}, \quad (10)$$

$$\det A = \frac{1}{\tau} \left( 2 - \frac{1}{\cos^2 \varphi_*} \right) \left[ \frac{aHB}{2} \frac{(\tau - 2\xi - \omega_*)}{(\omega_* + \tau)^3} - \frac{c\delta_1}{(\omega_* + \delta_1)^2} \right] + \quad (11)$$

$$+ \frac{aHB}{\tau} \frac{\cos 2\varphi_*}{2\cos^2 \varphi_*} \frac{(\tau - 2\xi - \omega_*)}{(\omega_* + \tau)^3}.$$

При  $\text{tr } A = 0$  имеем

$$\det A = - \left[ \frac{aHB}{2} \frac{(\tau - 2\xi - \omega_*)}{(\omega_* + \tau)^3} - \frac{c\delta_1}{\omega_* + \delta_1} \right]^2 + \frac{aHB \cos 2\varphi_*}{\tau 2\cos^2 \varphi_*} \frac{(\tau - 2\xi - \omega_*)}{(\omega_* + \tau)^3}. \quad (12)$$

Рассмотрим возможность возникновения в системе бифуркации Хопфа, когда  $\text{tr } A = 0$ . В случае  $\omega_* > \tau - 2\xi$  ( $\omega = \tau - 2\xi$  - точка максимума функции  $f(\omega)$  (8)) из выражения (10) при  $\text{tr } A = 0$  получим  $\cos^2 \varphi_* \geq \frac{1}{2}$  ( $0 \leq \varphi_* \leq \frac{\pi}{4}$ ), откуда  $\cos 2\varphi_* > 0$ , тогда из выражения (12) следует, что  $\det A < 0$  и бифуркация Хопфа отсутствует.

В случае  $\omega_* < \tau - 2\xi$  имеем  $0 \leq \cos^2 \varphi_* \leq \frac{1}{2}$ , откуда  $\cos 2\varphi_* < 0$  и снова приходим к отрицательному детерминанту. Следовательно, в динамической системе (1) при нелинейных функциях (8) не возникает бифуркации рождения цикла.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Московкин В.М., Есин Н.В., Дмитриев Б.А. К теории управления процессами берего- и шельфоформирования // Тез. докл. Междунар. симпози. "Инженерная геология шельфа и континентального склона морей и океанов мира", Тбилиси, 1988. - Тбилиси, 1988. - С. 164-166.
2. Selezov I.T. Wave hydraulic models as mathematical approximations // Proc. 22 Congress IAHR: Lausanne, 1987. Techn. Session B. - 1987. - P. 301-306.

3. Московкин В.М., Есин Н.В. Оптимальное управление абразионным процессом//Докл.АН СССР.-1989.-284, № 3.-С.731-734.
4. Есин Н.В., Московкин В.М., Дмитриев В.А. К теории управления абразионным процессом// Природные основы берегозащиты.-М.: Наука, 1987.-С.5-17.
5. Бутенин Н.В., Неймарк Ю.И., Фуфаев Н.А. Введение в теорию нелинейных колебаний.-М.:Наука, 1987.-384 с.