

**XXX Научная сессия
Совета РАН по нелинейной динамике**

*Институт океанологии им. П.П. Ширшова РАН
20-21 декабря 2021 г., Москва, Россия*

**О НЕКОТОРЫХ НОВЫХ РЕЗУЛЬТАТАХ В ТЕОРИИ
СЧЁТНОМЕРНЫХ СИСТЕМ ОБЫКНОВЕННЫХ
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

Рассадин А. Э.

Высшая школа экономики, Нижний Новгород, Россия

Пространство Λ двусторонних последовательностей

Пусть $u = (\dots, u_{-n}, \dots, u_{-1}, u_0, u_1, \dots, u_n, \dots)$ — комплекснозначная двусторонняя последовательность, т.е. $u : \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$. И пусть Λ — пространство всех двусторонних комплекснозначных последовательностей.

Если $u \in \Lambda$ и $v \in \Lambda$, то можно определить их произведение $u \star v$ как двустороннюю последовательность с членами:

$$(u \star v)_n = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} u_k v_{n-k}. \quad (1)$$

Λ — коммутативная алгебра с единицей $e = (\dots, 0, 1, 0, \dots)$:

$$u \star e = e \star u = u \quad \forall u \in \Lambda. \quad (2)$$

Пусть элементы алгебры Λ являются функциями непрерывного времени $t: u(t), v(t), \dots \in \Lambda$, тогда на Λ можно задавать фазовые потоки с помощью счётномерных систем обыкновенных дифференциальных уравнений, правые части которых строятся с помощью операций сложения и умножения в алгебре Λ .

Аналог нормальной формы бифуркации Андропова-Хопфа

$$\begin{aligned}\dot{u} &= \mu u - v - u \star (u \star u + v \star v), \\ \dot{v} &= u + \mu v - v \star (u \star u + v \star v),\end{aligned}\quad \mu > 0. \quad (3)$$

Покомпонентная запись системы уравнений (3) ($n \in \mathbb{Z}$):

$$\dot{u}_n = \mu u_n - v_n - \sum_{l=-\infty}^{+\infty} \sum_{k=-\infty}^{+\infty} (u_l u_k u_{n-l-k} + u_l v_k v_{n-l-k}),$$

$$\dot{v}_n = u_n + \mu v_n - \sum_{l=-\infty}^{+\infty} \sum_{k=-\infty}^{+\infty} (v_l u_k u_{n-l-k} + v_l v_k v_{n-l-k}).$$

$$A(t) = \frac{\sqrt{\mu} A_{in}}{\sqrt{A_{in}^2 + (\mu - A_{in}^2) \exp(-2\mu t)}}, \quad A_{in} > 0.$$

$$K(\kappa) = \int_0^1 \frac{dz}{\sqrt{(1-z^2)(1-\kappa^2 z^2)}}, \quad K'(\kappa) = K(\sqrt{1-\kappa^2}).$$

Точное решение системы (3)

$$u_{2m+1}(t) = u_{-2m-1}^*(t) = A(t) \frac{c_m \cos(\omega t) - i s_m \sin(\omega t)}{2},$$

$$v_{2m+1}(t) = v_{-2m-1}^*(t) = A(t) \frac{c_m \sin(\omega t) + i s_m \cos(\omega t)}{2},$$

$$c_m = \frac{\pi}{\kappa \mathbf{K}(\kappa)} \frac{1}{\cosh \left[(2m+1) \frac{\pi}{2} \frac{\mathbf{K}'(\kappa)}{\mathbf{K}(\kappa)} \right]},$$

$$s_m = \frac{\pi}{\kappa \mathbf{K}(\kappa)} \frac{1}{\sinh \left[(2m+1) \frac{\pi}{2} \frac{\mathbf{K}'(\kappa)}{\mathbf{K}(\kappa)} \right]}, \quad \kappa \in (0, 1).$$

$$u_{2m}(t) = u_{-2m}(t) = v_{2m}(t) = v_{-2m}(t) = 0, \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

Решение системы (3) методом производящих функций

Предположим, что $u_{-n}(t) = u_n^*(t)$, $v_{-n}(t) = v_n^*(t)$, и рассмотрим следующие функции ($c \in \mathbb{R}$):

$$U(\phi, t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} u_n(t) \exp[-i n (\phi - c t)], \quad (4')$$

$$V(\phi, t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} v_n(t) \exp[-i n (\phi - c t)]. \quad (4'')$$

Функции (4') и (4'') удовлетворяют системе уравнений в частных производных, которая эквивалентна системе (3):

$$\frac{\partial U}{\partial t} + c \frac{\partial U}{\partial \phi} = \mu U - V - U(U^2 + V^2), \quad (5')$$

$$\frac{\partial V}{\partial t} + c \frac{\partial V}{\partial \phi} = U + \mu V - V(U^2 + V^2). \quad (5'')$$

Снабдим систему (5) начальными условиями:

$$U(\phi, 0) = A_{in} \operatorname{cn} \left[\frac{2 \mathbf{K}(\kappa) \phi}{\pi}, \kappa \right], \quad V(\phi, 0) = A_{in} \operatorname{sn} \left[\frac{2 \mathbf{K}(\kappa) \phi}{\pi}, \kappa \right].$$

Такая задача Коши для системы (5) имеет точное решение:

$$U(\phi, t) = a(t) \operatorname{cn} \left[\frac{2 \mathbf{K}(\kappa) (\phi - c t)}{\pi}, \kappa \right] - b(t) \operatorname{sn} \left[\frac{2 \mathbf{K}(\kappa) (\phi - c t)}{\pi}, \kappa \right],$$

$$V(\phi, t) = a(t) \operatorname{sn} \left[\frac{2 \mathbf{K}(\kappa) (\phi - c t)}{\pi}, \kappa \right] + b(t) \operatorname{cn} \left[\frac{2 \mathbf{K}(\kappa) (\phi - c t)}{\pi}, \kappa \right],$$

где

$$a(t) = A(t) \cos t, \quad b(t) = A(t) \sin t.$$

Аналог системы Хенона-Хейлеса и метод псевдосредних

$$\ddot{u} + u + 2u \star v = 0 \quad \ddot{v} + v - v \star v + u \star u = 0. \quad (6)$$

Покомпонентная запись системы уравнений (6) ($n \in \mathbb{Z}$):

$$\ddot{u}_n + u_n + 2 \sum_{k=-\infty}^{+\infty} u_k v_{n-k} = 0,$$

$$\ddot{v}_n + v_n - \sum_{k=-\infty}^{+\infty} v_k v_{n-k} + \sum_{k=-\infty}^{+\infty} u_k u_{n-k} = 0.$$

Назовём псевдосредним элемента $w \in \Lambda$ следующую величину:

$$\langle w \rangle = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} w_n.$$

Пусть $x = \langle u \rangle$, $y = \langle v \rangle$, тогда $\langle u \star v \rangle = xy$ и т.д., значит, система (6) сведётся к системе Хенона-Хейлеса:

$$\ddot{x} + x + 2xy = 0, \quad \ddot{y} + y - y^2 + x^2 = 0. \quad (7)$$

Устойчивость вблизи псевдосредних

$$u = x e + \xi, \quad v = y e + \eta.$$

$$u = (\dots, \xi_{-n}, \dots, \xi_{-1}, x + \xi_0, \xi_1, \dots, \xi_n, \dots),$$

$$v = (\dots, \eta_{-n}, \dots, \eta_{-1}, y + \eta_0, \eta_1, \dots, \eta_n, \dots).$$

Система уравнений в вариациях ($n \in \mathbb{Z}$):

$$\ddot{\xi}_n + [1 + 2y(t)] \xi_n + 2x(t) \eta_n = 0, \quad (8')$$

$$\ddot{\eta}_n + 2x(t) \xi_n + [1 - 2y(t)] \eta_n = 0. \quad (8'')$$

При каждом $n \in \mathbb{Z}$ система (8) совпадает с системой в вариациях для системы Хенона-Хейлеса (7).

Энергетические соотношения

Система (6) имеет счётное число интегралов движения:

$$h = \frac{\dot{u} \star \dot{u} + \dot{v} \star \dot{v} + u \star u + v \star v}{2} + u \star u \star v - \frac{v \star v \star v}{3}, \quad h \in \Lambda.$$

$\langle h \rangle$ — это энергия системы Хенона-Хейлеса (7).

Введём для системы (3) следующие величины:

$$E = \frac{u \star u + v \star v}{2}, \quad E \in \Lambda,$$

тогда

$$\dot{E} = 2\mu E - 4E \star E$$

и

$$\frac{d \langle E \rangle}{dt} = 2\mu \langle E \rangle - 4 \langle E \rangle^2.$$

БЛАГОДАРЮ ЗА ВНИМАНИЕ!