АНАЛИТИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА РЕШЕНИЙ ДВУХ ДИНАМИЧЕСКИХ СИСТЕМ С ХАОТИЧЕСКИМ ПОВЕДЕНИЕМ

Цегельник В. В.

Кафедра высшей математики, Белорусский государственный университет информатики и радиоэлектороники Минск, Республика Беларусь E-mail: tsegvv@bsuir.by

Исследован характер возможных подвижных точек решений двух динамических систем, обладающих (при определенных значениях входящих в них постоянных параметров) сложным хаотическим поведением.

Введение

В работах [1], [2] выполнено качественное исследование решений двух динамических систем. Численное моделирование показало, что каждая из рассмотренных систем при определенных значениях входящих в них постоянных параметров обладает сложным хаотическим поведением.

І. Постановка задачи

Целью настоящей работы является исследование характера подвижных точек (т.е. точек, положение которых зависит от начальных условий) решений систем дифференциальных уравнений

$$\dot{x} = -ax + yz. \tag{1}$$

$$\dot{y} = -bx + zx,\tag{2}$$

$$\dot{z} = z - xy \tag{3}$$

И

$$\dot{x} = p,\tag{4}$$

$$\dot{p} = -x - \alpha(u^2 + v^2)x - \beta p. \tag{5}$$

$$\dot{u} = -(\delta - x^2)v - \frac{\kappa}{2}u + l, \tag{6}$$

$$\dot{v} = (\delta - x^2)u - \frac{\kappa}{2}v. \tag{7}$$

В системах (1)-(3), (4)-(7) a,b и $\alpha,\beta,\delta,\kappa,l$ – произвольные постоянные параметры; x,y,z,p,u,v – функции независимой переменной t.

Система (1)-(3) принадлежит [1] к классу трехмерных диссипативных систем с квадратичной нелинейностью,обладающих кристаллографической точечной симметрией. При определенных значениях $a<0,\ b<0$ в (1)-(3) наблюдаются хаотические аттракторы.

Характерной особенностью системы (4)-(7) с качественной точки зрения является наличие в ней гиперхаоса при определенных значениях параметров, в частности при $l=\frac{1}{2}$ [2].

Гиперхаос – это более сильная форма хаоса, при которой несколько степеней свободы одновременно способствуют экспоненциальному расхождению малых изменений. В [2] гиперхаос рассматривался в контексте резонаторной оптомеханики, в которой свет внутри оптического резонатора взаимодействует с подвешенной колеблющейся массой.

II. Алгоритм

Для решения поставленной задачи (в предположении, что неизвестные функции, входящие в системы (1)-(3), (4)-(7), являются функциями комплексной переменной t) использован тест Пенлеве [3], представляющий набор условий, необходимых для отсутствия у общего решения системы дифференциальных уравнений подвижных критических особых точек (свойство Пенлеве).

Выводы

1. Применение первого шага теста Пенлеве показывает, что все 3 компоненты решения системы (1)-(3) могут иметь простые подвижные полюсы, в окрестности которых справедливы формальные разложения

$$x = \frac{x_{-1}}{\tau} + x_0 + x_1 \tau + \dots, \tag{8}$$

$$y = \frac{y_{-1}}{\tau} + y_0 + y_1 \tau + \dots, \tag{9}$$

$$z = \frac{z_{-1}}{\tau} + z_0 + z_1 \tau + \dots, \tag{10}$$

где $au = t - t_0, \, t_0$ – произвольное.

Подстановка разложений (8)-(10) в каждое из уравнений системы (1)-(3) и приравнивание коэффициентов при наинизшей степени t позволяет установить, что а) $x_{-1}=y_{-1},\,z_{-1}=1$ либо б) $x_{-1}=y_{-1},\,z_{-1}=-1$.

Применение второго шага теста Пенлеве позволяет получить резонансное уравнение с корнями $r_1=-1,\ r_2=r_3=2.$

Применение третьего шага теста Пенлеве показывает, что для наличия в разложениях (8)-(10) трех произвольных постоянных необходимо, чтобы a=b.

(3) имеет первый интеграл

$$x^2 - y^2 = C^2 e^{-2at}, (11)$$

где C — произвольная постоянная.

С помощью преобразований

$$x = \frac{C}{2}e^{-at}\left(u + \frac{1}{u}\right), y = \frac{C}{2}e^{-at}\left(u - \frac{1}{u}\right) \quad (12)$$

для определения функции и получим уравнение

$$u\ddot{u} = \dot{u}^2 + u\dot{u} - \frac{C^2}{4}e^{-2at}(u^4 - 1).$$
 (13)

Поскольку $a \neq 0$, то согласно [4] уравнение (13) не является уравнением Пенлеве-типа.

Теорема 1. Система (1)-(3) в случае a = $b \neq 0$ не является системой Пенлеве-типа.

Теорема 2. Система (1)-(3) в случае $a \neq b$ не проходит тест Пенлеве.

2. Система (4)-(7) в случае l=0 принимает вид

$$\dot{x} = p,\tag{14}$$

$$\dot{p} = -x - \alpha(u^2 + v^2)x - \beta p, \tag{15}$$

$$\dot{u} = -(\delta - x^2)v - \frac{\kappa}{2}u,\tag{16}$$

$$\dot{v} = (\delta - x^2)u - \frac{\kappa}{2}v\tag{17}$$

и имеет первый интеграл

$$u^2 + v^2 = He^{-\kappa t}, (18)$$

где H – произвольная постоянная.

Второе уравнение системы (14)-(17) с учетом (18) принимает вид

$$\dot{p} = -\left(1 + \alpha H e^{-\kappa t}\right) x - \beta p.$$

Поскольку $p = \dot{x}$, то относительно x имеет уравнение

$$\ddot{x} + \beta \dot{x} + \left(1 + \alpha H e^{-\kappa t}\right) x = 0. \tag{19}$$

Уравнение (19), как линейное, вообще не имеет подвижных особых точек. Кроме того, заменой $e^{-\kappa t} = \rho$ оно сводится к уравнению (1.a) из [5, стр. 401], решения которого в общем случае выражаются через бесселевы функции первого и второго рода, а при $\alpha = 0$ оно интегрируется в элементарных функциях.

Из уравнения (16) следует, что $v=rac{-\kappa
ho u'+rac{\kappa}{2}u}{x^2-\delta},$ где $u' = \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}\rho}$. Тогда из (17) находим уравнение для

$$\kappa^{2} \rho^{2} u^{2} - \kappa^{2} \rho u u' + \left((x^{2} - \delta)^{2} + \frac{\kappa^{2}}{4} \right) u^{2} - H \rho = 0.$$
(20)

Интегрирование уравнения (20) согласно [5, стр. 346] связано с интегрированием уравнения

Легко проверить, что при a=b система (1)- Абеля, общее решение которого содержит подвижные критические особые точки.

> Теорема 3. Система (14)-(17) не является системой Пенлеве, хотя компоненты x, p ее общего решения вообще не имеют подвижных особых точек.

> 3. Рассмотрим систему (4)-(7) в случае $l \neq 0$. Следуя первому шагу алгоритма теста Пенлеве и подставляя формальные разложения

$$x = \frac{x_{-m}}{\tau^m} + \frac{x_{-m+1}}{\tau^{m-1}} + \dots,$$

$$p = \frac{p_{-n}}{\tau^n} + \frac{p_{-n+1}}{\tau^{n-1}} + \dots,$$

$$u = \frac{u_{-s}}{\tau^s} + \frac{u_{-s+1}}{\tau^{s-1}} + \dots,$$

$$v = \frac{v_{-q}}{\tau^q} + \frac{v_{-q+1}}{\tau^{q-1}} + \dots,$$

где m, n, s, q — неотрицательные целые числа, среди которых хотя бы одно отлично от нуля, получаем условие $m=\frac{1}{2},\, n=\frac{3}{2},\, s=q=1.$ Таким образом, справедлива

Теорема 4. Система (4)-(7) в случае $l \neq 0$ не проходит тест Пенлеве.

Замечание. Представляет интерес исследование аналитических свойств решений системы

$$\dot{x} = ac + yz,$$

 $\dot{y} = by + xz,$
 $\dot{z} = z + xy,$

в которой, согласно [1], хаотическое поведение невозможно.

Список литературы

- 1. Никифоров, А. И. Динамический хаос в трехмерной диссипативной системе с группой симметрии D_2 А. И. Никифоров, Д. С. Рябов, Г. М. Чечин // Известия вузов. Прикладная нелинейная динамика. -2004. – T. 12, $N_{\underline{0}}$ 6. – C. 28–43.
- 2. Habol, L. Route to hyperchaos in quadratic optomechanics / L. Habol, I. Shamroni // ArXiv: 2410.11329. - P. 1-10.
- 3. Грицук, Е. В. К теории нелинейных систем дифференциальных уравнений со свойством Пенлеве / Е. В. Грицук, В. И. Громак // Весці НАН Беларусі. Серыя фіз.-мат. навук. – 2010. – № 3. – С. 25–30.
- 4. Айнс, Э. Л. Обыкновенные дифференциальные уравнения / Э. Л. Айнс // Харьков: ОНТИ, 1939. – 720 с.
- Камке, Э. Справочник по обыкновенным дифференциальным уравнениям / Э. Камке // Москва: Наука, 1971. – 576 с.