

## НОВОЕ ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ОТСУТСТВИЯ ПРЕДЕЛЬНЫХ ЦИКЛОВ КВАДРАТИЧНОЙ СИСТЕМЫ, ИМЕЮЩЕЙ ОСЬ СИММЕТРИИ S-ТИПА

А.Д. Ушхо

Адыгейский государственный университет, г. Майкоп

Дано новое доказательство теоремы о том, что если квадратичная дифференциальная система на плоскости имеет ось симметрии S-типа и два состояния равновесия второй группы в ограниченной части фазовой плоскости, то эти состояния равновесия – центры.

В работе [1] доказано, что система вида

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = \sum_{i+j=0}^2 a_{ij} x^i y^j \equiv P_2(x, y), \\ \frac{dy}{dt} = \sum_{i+j=0}^2 a_{ij} x^i y^j \equiv Q_2(x, y), \end{cases} \quad (1)$$

где  $a_{ij}, b_{ij} \in R$ ,  $(P_2, Q_2) = 1$ , не имеет предельных циклов, если векторное поле этой системы обладает осью симметрии (безразлично N-типа или S-типа).

Следуя статье [2] напомним некоторые сведения об осях симметрии N-типа и S-типа.

**Определение 1.** Пусть линейное преобразование вида

$$\begin{cases} \bar{x} = x + ky, \\ \bar{y} = -kx + y, \end{cases} \quad k \in R \quad (2)$$

переводит систему

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = \sum_{i+j=0}^n a_{ij} x^i y^j \equiv P_n(x, y), \\ \frac{dy}{dt} = \sum_{i+j=0}^n a_{ij} x^i y^j \equiv Q_n(x, y), \end{cases} \quad (3)$$

где  $a_{ij}, b_{ij} \in R$ ,  $(P_n, Q_n) = 1$ , в систему

$$\begin{cases} \frac{d\bar{x}}{dt} = \bar{P}_n(\bar{x}, \bar{y}), \\ \frac{d\bar{y}}{dt} = \bar{Q}_n(\bar{x}, \bar{y}). \end{cases} \quad (4)$$

Прямую  $y = kx$  назовём осью симметрии N-типа поля направлений системы (3), если выполняются следующие тождества:

$$\bar{P}_n(\bar{x}, \bar{y}) \equiv \bar{y} \bar{P}_{n-1}(\bar{x}, \bar{y}), \quad \bar{Q}_n(\bar{x}, -\bar{y}) \equiv \bar{Q}_n(\bar{x}, \bar{y}), \quad \bar{P}_{n-1}(\bar{x}, -\bar{y}) \equiv \bar{P}_{n-1}(\bar{x}, \bar{y}),$$

где  $\bar{P}_i(\bar{x}, \bar{y})$  – многочлен степени  $i$  ( $i = n, n-1$ ),  $\bar{Q}_n(\bar{x}, \bar{y})$  – многочлен степени  $n$ .

Замечательным свойством оси симметрии N-типа представляется тот факт, что она является изоклиной системы (3), которую пересекают траектории под прямым углом [2].

**Определение 2.** Пусть преобразование (2) переводит систему (3) в систему (4). Прямую  $y = kx$  назовём осью симметрии  $S$ -типа поля направлений системы (3), если

$$\bar{P}_n(\bar{x}, -\bar{y}) \equiv \bar{P}_n(\bar{x}, \bar{y}), \quad \bar{Q}_n(\bar{x}, \bar{y}) \equiv \bar{y}\bar{Q}_{n-1}(\bar{x}, \bar{y}), \quad \bar{Q}_{n-1}(\bar{x}, -\bar{y}) \equiv \bar{Q}_{n-1}(\bar{x}, \bar{y}),$$

где  $\bar{Q}_i(\bar{x}, \bar{y})$  – многочлен степени  $i$  ( $i = n, n - 1$ ),  $\bar{P}_n(\bar{x}, \bar{y})$  – многочлен степени  $n$ .

Ось симметрии  $S$ -типа системы (3) является её инвариантной прямой [2].

Доказательство отсутствия предельных циклов у системы (1), имеющей ось симметрии  $S$ -типа проводится в статье [1] в три этапа. Это связано с рассмотрением случаев: а) система имеет четыре состояния равновесия; б) система имеет три состояния равновесия; в) система имеет два состояния равновесия. Авторы при доказательстве [1] в основном опираются на признак Дюлака для односвязной области [3], а также на признак отсутствия предельных циклов из работы [4].

**Теорема.** Пусть система (1) имеет ось симметрии  $S$ -типа и два состояния равновесия  $\Phi 1$  и  $\Phi 2$  второй группы в ограниченной части фазовой плоскости. Тогда  $\Phi 1$  и  $\Phi 2$  – центры.

**Доказательство.** Состояние равновесия второй группы здесь понимается в смысле терминологии [5]. Согласно [6] прямая, проходящая через два состояния равновесия системы (1), является её изоклиной.

Пусть на прямой  $l: P'_{2x}(x, y) + Q'_{2y}(x, y) = 0$ , на которой расположены состояния равновесия  $\Phi 1$  и  $\Phi 2$ , системой (1) индуцировано направление  $m$ . Тогда с помощью преобразования [7]

$$\begin{cases} x = \bar{x} + \bar{y}, \\ y = m\bar{y} \end{cases} \quad (5)$$

систему (1) можно перевести в систему

$$\begin{cases} \frac{d\bar{x}}{dt} = (a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1)(a_2\bar{x} + b_2\bar{y} + c_2), \\ \frac{d\bar{y}}{dt} = \bar{Q}_2(\bar{x}, \bar{y}) \end{cases} \quad (6)$$

Пусть в результате преобразования (5) прямая  $l$  трансформировалась в прямую  $\bar{l}$ . Согласно [7]  $\bar{l}$  – изоклина бесконечности, следовательно, не уменьшая общности, полагаем, что  $\bar{l}$  задается уравнением  $a_2\bar{x} + b_2\bar{y} + c_2 = 0$ . Согласно теореме 36 [8] прямую  $\bar{l}$  пересекает прямая  $\bar{l}_1: a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1 = 0$ . Прямая  $\bar{l}_1$  и есть ось симметрии системы (6), ибо в противном случае на прямой  $\bar{l}$  эта система имеет наряду с двумя состояниями равновесия и третье состояние равновесия. Это противоречит свойству квадратичной системы иметь на прямой не более двух состояний равновесия.

Таким образом, система (6) имеет вид:

$$\begin{cases} \frac{d\bar{x}}{dt} = (a_1\bar{x} + c_1)(b_2\bar{y} + c_2), \\ \frac{d\bar{y}}{dt} = \bar{Q}_2(\bar{x}, \bar{y}) \end{cases} \quad (7)$$

Если  $c_1 = 0$ , то  $\bar{Q}_2(-\bar{x}, \bar{y}) = \bar{Q}_2(\bar{x}, \bar{y})$  [2]. В противном случае с помощью преобразования

$$\begin{cases} \bar{x} = \tilde{x} - \frac{c_1}{a_1}, \\ \bar{y} = \tilde{y} \end{cases} \quad \text{придадим системе (7) вид}$$

$$\begin{cases} \frac{d\tilde{x}}{dt} = a_1\tilde{x}(b_2\tilde{y} + c_2), \\ \frac{d\tilde{y}}{dt} = \alpha + \beta\tilde{y} + \gamma\tilde{x}^2 + \delta\tilde{y}^2 \end{cases} \quad (8)$$

Пусть  $\tilde{\Phi}_1(\tilde{x}_0, \tilde{y}_0)$  и  $\tilde{\Phi}_2(-\tilde{x}_0, \tilde{y}_0)$  – состояния равновесия второй группы системы (8), тогда эти две точки являются решениями системы

$$\begin{cases} b_2\tilde{y} + c_2 = 0, \\ \alpha + \beta\tilde{y} + \gamma\tilde{x}^2 + \delta\tilde{y}^2 = 0, \end{cases} \text{ причем } \tilde{y}_0 = -\frac{c_2}{b_2}.$$

С помощью преобразования  $\begin{cases} \tilde{x} = v, \\ \tilde{y} = \omega + y_0 \end{cases}$  система (8) приводится к виду

$$\begin{cases} \frac{dv}{dt} = a_1 b_2 v \omega, \\ \frac{d\omega}{dt} = \tilde{\alpha} + \tilde{\beta}\omega + \tilde{\gamma}v^2 + \tilde{\delta}\omega^2 \end{cases} \quad (9)$$

Из (9) в силу [2] следует, что данная система имеет наряду с осью симметрии  $S$  – типа  $v = 0$  и ось симметрии  $N$  – типа  $\omega = 0$ . А так как состояния равновесия второй группы расположены на прямой  $\omega = 0$ , то они могут быть только центрами. Теорема доказана.

**Следствие.** Если квадратичная система имеет два негрубых фокуса в ограниченной части фазовой плоскости, то эта система не имеет оси симметрии  $S$  – типа.

**Замечание.** Если система (8) имеет два состояния равновесия второй группы, то

$$[a_1\tilde{x}(b_2\tilde{y} + c_2)]'_x + (\alpha + \beta\tilde{y} + \gamma\tilde{x}^2 + \delta\tilde{y}^2)'_y \equiv \mu(b_2\tilde{y} + c_2), \text{ где } \mu \neq 0.$$

**Пример.** Система

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x(-1 + y), \\ \frac{dy}{dt} = 5 - 8y - x^2 + 4y^2 \end{cases}$$

имеет ось симметрии  $S$  – типа  $x = 0$  и два состояния равновесия  $W_1(1;1), W_2(-1;1)$ , для которых возникает проблема различения центра и фокуса. По доказанной теореме  $W_1$  и  $W_2$  – центры.

Впрочем,  $[x(-1 + y)]'_x + [5 - 8y + x^2 + 4y^2]'_y \equiv 9(-1 + y)$  (см. замечание).

## Литература

1. Тлячев В.Б., Ушко А.Д., Ушко Д.С. Об отсутствии изолированных периодических решений у квадратичной системы, имеющей ось симметрии // Вестник АГУ. Серия «Естественно-математические и технические науки». – 2012. – № 3(106). – С. 32-42.
2. Тлячев В.Б., Ушко А.Д., Ушко Д.С. Оси симметрии полиномиальных дифференциальных систем на плоскости // Известия Саратовского университета. Новая серия. Серия “Математика. Механика. Информатика”. – 2010. – № 1. – С. 41-49..
3. Баутин Н.Н., Леонтович Е.А. Методы и приемы качественного исследования динамических систем на плоскости. Изд. 2, доп. – М.: URSS, 1990. – 488 с.
4. Авдонин Н.И. Некоторые признаки существования и отсутствия замкнутых траекторий одной системы дифференциальных уравнений // Дифференциальные уравнения. – 1968. – № 4. – С. 639–645.
5. Амелькин В.В., Лукашевич Н.А., Садовский А.П. Нелинейные колебания в системах второго порядка. – Минск: Изд-во Белорус. ун-та, 1982. – 208 с.

6. *Тлячев В.Б., Ушхо А.Д., Ушхо Д.С.* Состояния равновесия и смежные вопросы теории плоских полиномиальных векторных полей // Дифференциальные уравнения и процессы управления. – 2020. – № 1. – С. 30–54.
7. *Ушхо Д.С.* Прямые изоклины и канонические формы полиномиальных дифференциальных систем на плоскости. – Майкоп: АГУ, 2007. – 93 с.
8. *Андронов А.А., Леонтович Е.А., Гордон М.И., Майер А.Г.* Теория бифуркаций динамических систем на плоскости. М.: Наука, 1967. 488 с.

## **NEW PROOF OF THE ABSENCE OF LIMIT CYCLES FOR A QUADRATIC SYSTEM WITH AN S-TYPE SYMMETRY AXIS**

**A.D. Ushkho**

A new proof of the theorem is given that if a quadratic differential system on a plane has an S-type symmetry axis and two equilibrium states of the second group in a bounded part of the phase plane, then these equilibrium states are centers.