

## О ПРЕДЕЛЬНЫХ ЦИКЛАХ КВАДРАТИЧНОЙ СИСТЕМЫ В ОДНОМ СЛУЧАЕ

Д. С. Ушхо

Адыгейский государственный университет, г. Майкоп

Для квадратичной вещественной дифференциальной системы на плоскости с взаимно простыми правыми частями найдены достаточные условия отсутствия предельных циклов в случае наличия у нее четырех особых точек, образующих невыпуклый четырехугольник так, что внутренняя из них является антиседлом.

Ввиду многочисленных приложений квадратичных систем в теории колебаний изучением различных вопросов, касающихся поведения их траекторий, занимались многие математики, в числе которых Тун-Цзинь-Чжу [1], Ли Чендчи [2], Коппель В.А. [3], Черкас Л.А. и Жилевич Л.И. [4-7], Рычков Г.С. [8, 9], Яблонский А.И. [10], Лукашевич Н.А. [11], Берлинский А.Н. [12], Ильин А.А. [13], Баутин Н.Н. и многие другие.

В настоящей заметке найдены достаточные условия отсутствия предельных циклов системы дифференциальных уравнений

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= \sum_{i+j=0}^2 a_{ij} x^i y^j = P(x, y), \\ \frac{dy}{dt} &= \sum_{i+j=0}^2 b_{ij} x^i y^j = Q(x, y) \end{aligned} \quad (1)$$

где  $P(x, y)$  и  $Q(x, y)$  – вещественны и взаимно просты, в одном случае, а именно, когда (1) имеет четыре состояния равновесия, образующие невыпуклый четырехугольник.

Предварительно докажем несколько лемм и теорему, которые позволяют привести систему (1) в рассматриваемом случае к специальному виду.

**Лемма 1.** Свойство прямой  $l$  быть изоклиной системы (1) инвариантно относительно линейного невырожденного преобразования

$$\begin{aligned} x &= \alpha \bar{x} + \beta \bar{y} + \omega, \\ y &= \gamma \bar{x} + \delta \bar{y} + \eta. \end{aligned} \quad (2)$$

Для краткости изложения в дальнейшем будем говорить, что на изоклине  $l$  задано направление  $k$ , если угловой коэффициент касательной к траектории в точке ее пересечения с  $l$  равен  $k$ .

**Доказательство.** Пусть на  $l$  задано направление  $k \neq 0, \infty$ . Применим (2) к системе (1):

$$\begin{aligned} \frac{d\bar{x}}{d\tau} &= \delta P(\alpha \bar{x} + \beta \bar{y} + \omega, \gamma \bar{x} + \delta \bar{y} + \eta) - \beta Q(\alpha \bar{x} + \beta \bar{y} + \omega, \gamma \bar{x} + \delta \bar{y} + \eta), \\ \frac{d\bar{y}}{d\tau} &= -\gamma P(\alpha \bar{x} + \beta \bar{y} + \omega, \gamma \bar{x} + \delta \bar{y} + \eta) + \alpha Q(\alpha \bar{x} + \beta \bar{y} + \omega, \gamma \bar{x} + \delta \bar{y} + \eta) \end{aligned} \quad (3)$$

где  $d\tau = dt/\Delta$ ,  $\Delta = \alpha\delta - \beta\gamma \neq 0$ .

По условию

$$\left. \left( \frac{dy}{dx} \right) \right|_{(x,y) \in l} = k. \quad (4)$$

Пусть в результате преобразования (2)  $l$  переходит в прямую  $\bar{l}$ . Тогда из (3) с учетом (4) имеем

$$\left(\frac{d\bar{y}}{d\bar{x}}\right)\Big|_{(\bar{x},\bar{y})\in\bar{l}} = \frac{-\gamma + \alpha k}{\delta - \beta k} = \bar{k} - const. \quad (5)$$

Равенство (5) означает, что прямая  $\bar{l}$  – образ прямой  $l$  в отображении (2), является изоклиной системы (3). Лемма доказана.

**Замечание 1.** Очевидно, при параллельном переносе направление на изоклине не меняется. В самом деле, при  $\alpha = \delta = 1, \gamma = \beta = 0$  из (5) следует равенство  $k = \bar{k}$ .

**Замечание 2.** Так как изоклине бесконечности (нуля) системы (1) соответствует кривая  $P(x, y) = 0$  ( $Q(x; y) = 0$ ), то утверждение леммы 1 справедливо и для случая  $k = \infty$  ( $k = 0$ ). Им соответствует  $\bar{k} = -\frac{\alpha}{\beta}$  ( $\bar{k} = -\frac{\gamma}{\delta}$ ). Отсюда следует, что изоклина бесконечности (нуля) остается неизменной в смысле заданного на ней направления не только при параллельном переносе, но и при осуществлении преобразования (2), где  $\beta = 0$  ( $\gamma = 0$ ).

**Замечание 3.** Утверждение леммы 1 справедливо, впрочем, и для криволинейной изоклины, и не только для квадратичной системы.

**Лемма 2.** Существует линейное невырожденное преобразование (2), переводящее изоклину  $l$  системы (1) в любую из двух главных изоклин.

Справедливость данного утверждения следует из леммы 1. В самом деле, полагая в (5)  $\gamma = \alpha k$  ( $\delta = \beta k$ ), получим  $\bar{k} = 0$  ( $\bar{k} = \infty$ ). Отсюда  $\bar{l}$  – изоклина нуля (бесконечности).

**Лемма 3.** Ни через одну из четырех особых точек системы (1) не могут проходить две прямые изоклины  $l_1$  и  $l_2$ , на которых задано одно и то же направление  $k$ .

**Доказательство.** Согласно [1] через любую пару точек покоя системы (1) проходит прямая изоклина. Допустим, что через одну из указанных точек равновесия проходят две изоклины  $l_1$  и  $l_2$ , на которых задано одно и то же направление  $k$ . Тогда по предыдущей лемме эти изоклины можно перевести в одну из главных изоклин. Но состояние равновесия, являющееся точкой самопересечения хотя бы одной из главных изоклин, является сложным (кратным). С другой стороны, квадратичная система (1) имеет максимальное число особых точек, следовательно, все они простые. Лемма доказана.

Условимся под противоположными сторонами четырехугольника (выпуклого или невыпуклого) понимать две стороны, не инцидентные одной и той же вершине, а под диагональю – отрезок прямой, соединяющий две несмежные вершины этого четырехугольника.

Следствие. Если четыре особые точки системы (1) образуют четырехугольник (выпуклый или невыпуклый)  $ABCD$ , то на противоположных сторонах  $AB$  и  $CD$ ,  $AD$  и  $BC$  и на диагоналях  $AC$  и  $BD$  заданы направления  $k_1, k_2$  и  $k_3$ , соответственно. При этом  $k_i$  ( $i = \overline{1, 3}$ ) может быть как конечным, так и бесконечным, но  $k_m \neq k_n$  при  $m \neq n$  ( $m, n \in \{1, 2, 3\}$ ).

**Теорема 1.** Если дифференциальная система (1) имеет четыре точки покоя в некоторой части фазовой плоскости (КЧП), то ее невырожденным линейным преобразованием (2) можно привести к виду

$$\begin{aligned} \frac{d\bar{x}}{dt} &= (a\bar{x} + b\bar{y} + c)(m\bar{x} + n\bar{y}) \equiv \bar{P}(\bar{x}, \bar{y}), \\ \frac{d\bar{y}}{dt} &= (a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1)(m_1\bar{x} + n_1\bar{y}) \equiv \bar{Q}(\bar{x}, \bar{y}). \end{aligned} \quad (6)$$

Справедливость теоремы следует из лемм 2 и 3, согласно которым одну пару изоклин можно перевести в изоклину нуля (бесконечности), а другую – в изоклину бесконечности (нуля).

Следствие. Числа  $k_1, k_2, k_3$ , фигурирующие в следствии из леммы 3 – это те и только те значения параметра  $\lambda$ , при которых кривая второго порядка  $Q - \lambda P = 0$  является распадающейся.

**Замечание 4.** В условиях теоремы 1 предполагается, что  $(\omega; \eta)$  – одна из четырех точек покоя системы (1).

**Замечание 5.** Утверждение теоремы 1 остается в силе и в случае трех точек покоя системы (1) в КЧП.

**Замечание 6.** Доказательство теоремы 1, приведенное нами, отличается от доказательства аналогичного утверждения в работе [12]. Для нахождения преобразования (2), переводящего (1) в (6), согласно [12] требуется знание двух различных корней кубического  $\lambda$ -уравнения, вычисление которых является, как правило, процедурой трудоемкой.

Из доказательства лемм, предшествующих теореме 1, вытекает правило нахождения преобразования (2). Изложим его.

Пусть к одной из четырех особых точек системы (1) примыкают две прямые изоклины  $l_1$  и  $l_2$ , на которых заданы направления  $k_1$  и  $k_2$ , соответственно ( $k_1 \neq k_2$ ), то есть  $k_i = \frac{Q(x,y)}{P(x,y)} \Big|_{x,y \in l_i}$ ,  $i = 1, 2$ .

Заметим, что при условии когда  $l_1$  и  $l_2$  – главные изоклины, вид (6) обеспечен. Поэтому предполагаем, что хотя бы одна из прямых не является главной изоклиной. В этом случае можно всегда указать две изоклины, примыкающие к одной и той же особой точке, на которых заданы различные направления.

Определенности ради переведем  $l_1(l_2)$  в  $\bar{l}_1(\bar{l}_2)$  – изоклину нуля (бесконечности) системы (6). Для этого из формулы (5) получаем  $\gamma = \alpha k_1$ ,  $\delta = \beta k_2$ , и преобразование (2) принимает вид

$$x = \alpha \bar{x} + \beta \bar{y} + \omega, \quad y = \alpha k_1 \bar{x} + \beta k_2 \bar{y} + \eta,$$

где  $\alpha$  и  $\beta$  – произвольные, отличные от нуля числа. Поэтому, считая  $\alpha = \beta = 1$ , окончательно получаем

$$x = \bar{x} + \bar{y} + \omega, \quad y = k_1 \bar{x} + k_2 \bar{y} + \eta. \quad (7)$$

Если в формулах (7) поменять местами  $k_1$  и  $k_2$ , то это будет означать, что  $\bar{l}_1(\bar{l}_2)$  – изоклина бесконечности (нуля) системы (6).

Пусть система (6) имеет в КЧП четыре состояния равновесия  $M, N, L, Q$ .

Обозначим внутреннюю область треугольника  $MNL$  через  $H$ . Всюду в дальнейшем будем рассматривать только случай, когда  $O(0;0) \in H$ , а точки  $M, N, L$  являются общими для следующих пар прямых, соответственно:

$$a\bar{x} + b\bar{y} + c = 0 \quad m_1\bar{x} + n_1\bar{y} = 0;$$

$$a\bar{x} + b\bar{y} + c = 0 \quad a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1 = 0;$$

$$a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1 = 0 \quad m\bar{x} + n\bar{y} = 0.$$

**Теорема 2.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам

$$-\infty < \frac{a}{b} < \frac{m_1}{n_1} < 0 \quad (8)$$

$$0 < \frac{m}{n} < \frac{a_1}{b_1} < +\infty \quad (9)$$

$$bc < 0, \quad (10)$$

$$b_1c_1 < 0 \quad (11)$$

$$\frac{mc_1}{a_1n - b_1m} \leq \frac{m_1c}{an_1 - bm_1} \quad (12)$$

и хотя бы одной из серии условий:

$$c > 0, \quad c_1 < 0, \quad m > 0, \quad n > 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 < 0; \quad (13)$$

$$c < 0, \quad c_1 > 0, \quad m < 0, \quad n < 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 > 0; \quad (14)$$

$$c > 0, \quad c_1 < 0, \quad m > 0, \quad n > 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 > 0; \quad (15)$$

$$c < 0, \quad c_1 < 0, \quad m < 0, \quad n < 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 < 0; \quad (16)$$

Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$ , выходя из области  $H$  при  $t \rightarrow +\infty$ . Начало координат  $O(0; 0)$  при этом является неустойчивым узлом или фокусом.

**Доказательство.** Легко видеть, что

$$\sigma = mc + n_1c_1, \quad \Delta = cc_1nn_1 \left( \frac{m}{n} - \frac{m_1}{n_1} \right),$$

и при выполнении каждой из серий условий (13) – (16)  $\sigma > 0, \quad \Delta > 0$ , то есть  $O(0; 0)$  – неустойчивый узел или фокус [15].

Согласно [12] особые точки  $M, N, L$  – седла, так как  $M, N, L, O$  образуют невыпуклый четырехугольник. Как известно (см. например [15]), индекс Пуанкаре седла равен -1. По определению индекса знак функции  $\frac{Q(\bar{x}, \bar{y})}{P(\bar{x}, \bar{y})}$  меняется с минуса на плюс при переходе через изоклину бесконечности в достаточно малой окрестности седла в положительном направлении. Распределение знаков указанной функции в окрестности седла  $N$  изображено на рисунке 1.

Доказательство проведем для случая выполнения серии условий (13), в остальных случаях рассуждения аналогичны.

Итак, в силу (13)  $\forall(\bar{x}; \bar{y}) \in NL$  имеет место неравенство  $(a\bar{x} + b\bar{y} + c)(m\bar{x} + n\bar{y}) > 0$  и  $\forall(\bar{x}; \bar{y}) \in MN$  выполняется неравенство  $(a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1)(m_1\bar{x} + n_1\bar{y}) > 0$ . Это значит, что изоклину нуля  $NL$  и бесконечности  $MN$  пересекают траектории системы (6) в направлении выхода из области  $H$  при  $t \rightarrow +\infty$ . Из рисунка 1 видно, что изоклина  $ON$  либо является  $\omega$ -сепаратрисой седла  $N$ , либо ее пересекают траектории системы в направлении возрастания  $\bar{x}$  и  $\bar{y}$  при  $t \rightarrow +\infty$ . Так как согласно следствию из леммы 3 прямые  $NR$  и  $ML$  являются изоклинами, на которых задано одно и то же направление (оно положительное), а в силу неравенства (12) прямая  $ML$  имеет отрицательный наклон по отношению к оси  $O\bar{x}$ , то налицо пересечение  $ML$  траекториями системы (6) в направлении выхода из области  $H$  при  $t \rightarrow +\infty$ .

Тем самым теорема доказана.

**Теорема 3.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам (8)-(12) и хотя бы одной из серий условий:

$$c > 0, \quad c_1 < 0, \quad m < 0, \quad n < 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 > 0; \quad (17)$$

$$c < 0, \quad c_1 > 0, \quad m > 0, \quad n > 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 < 0; \quad (18)$$

$$c > 0, \quad c_1 > 0, \quad m < 0, \quad n < 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 < 0; \quad (19)$$

$$c < 0, \quad c_1 < 0, \quad m > 0, \quad n > 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 > 0; \quad (20)$$

Тогда траектории системы (6), пересекающие стороны треугольника  $MNL$  при  $t \rightarrow +\infty$ , входят в область  $H$ . При этом  $O(0; 0)$  – устойчивый узел или фокус.

Доказательство аналогично доказательству предыдущей теоремы.

**Теорема 4.** Если дифференциальная система (6) удовлетворяет условиям теоремы 1 или 2, то она не имеет предельных циклов.

**Доказательство.** Прежде всего заметим, что при выполнении любой из серий условий (13)-(20) выполняется неравенство

$$mm_1cc_1 < 0 \quad (21)$$

Покажем, что в условиях теорем 1 и 2 имеет место неравенство

$$mc_1 \cdot n_1c > 0. \quad (22)$$

Допустим, что это не так. Тогда а)  $mc_1 > 0, n_1c < 0$ ; либо б)  $mc_1 < 0, n_1c > 0$ . В случае а) из (21) следует неравенство  $m_1c < 0$ . Тогда из двух неравенств  $m_1c < 0$  и  $n_1c < 0$  следует, что  $m_1n_1 > 0$ . Это противоречит условию (8). В случае б) приходим к такому же противоречию.

Далее применим к системе (6) критерий Дюлака [15], взяв в качестве функции Дюлака

$$D(\bar{x}, \bar{y}) = \frac{1}{(a\bar{x} + b\bar{y} + c)(a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1)}.$$

В результате получим

$$(\bar{P}D)'_{\bar{x}} + (\bar{Q}D)'_{\bar{y}} = \frac{(mb_1 - na_1)\bar{y} + mc_1}{(a_1\bar{x} + b_1\bar{y} + c_1)^2} + \frac{(n_1a - m_1b)\bar{x} + n_1c}{(a\bar{x} + b\bar{y} + c)^2}. \quad (23)$$

В области  $G$ , расположенной выше прямой  $(mb_1 - na_1)\bar{y} + mc_1 = 0$  и правее прямой  $(n_1a - m_1b)\bar{x} + n_1c = 0$ , в которой целиком лежит треугольник  $MNL$ , в силу неравенства (22) выражение (23) знакопостоянно. Следовательно, предельных циклов, окружающих  $O(0;0)$ , система (6) не имеет.

**Теорема 5.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам

$$0 < \frac{m_1}{n_1} < \frac{a}{b} < \frac{a_1}{b_1} < +\infty, \quad (24)$$

$$bc > 0, \quad (25)$$

$$b_1c_1 < 0, \quad (26)$$

$$\frac{mc_1}{a_1n - b_1m} \geq \frac{m_1c}{an_1 - bm_1} \quad (27)$$

и хотя бы одной из серии условий:

$$c > 0, \quad c_1 > 0, \quad m > 0, \quad n < 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 > 0; \quad (28)$$

$$c > 0, \quad c_1 < 0, \quad m > 0, \quad n < 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 < 0; \quad (29)$$

$$c < 0, \quad c_1 > 0, \quad m < 0, \quad n > 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 > 0; \quad (30)$$

$$c < 0, \quad c_1 < 0, \quad m < 0, \quad n > 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 < 0; \quad (31)$$

Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$ , выходя из области  $H$  при  $t \rightarrow +\infty$ . Начало координат  $O(0;0)$  при этом является неустойчивым узлом или фокусом.

**Теорема 6.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам (24)-(27) и хотя бы одной из серии условий:

$$c < 0, \quad c_1 < 0, \quad m > 0, \quad n < 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 > 0; \quad (32)$$

$$c > 0, \quad c_1 < 0, \quad m < 0, \quad n > 0, \quad m_1 > 0, \quad n_1 > 0; \quad (33)$$

$$c > 0, \quad c_1 > 0, \quad m < 0, \quad n > 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 < 0; \quad (34)$$

$$c < 0, \quad c_1 > 0, \quad m > 0, \quad n < 0, \quad m_1 < 0, \quad n_1 < 0; \quad (35)$$

Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$  при  $t \rightarrow +\infty$ , входя в область  $H$ . При этом начало координат  $O(0;0)$  является устойчивым узлом или фокусом.

Доказательство теорем 5 и 6 аналогично доказательству теоремы 2.

**Теорема 7.** Если дифференциальная система (6) удовлетворяет условиям теоремы 5 или 6, то она не имеет предельных циклов.

Доказательство аналогично доказательству теоремы 4.

Взаимное расположение особых точек  $M, N, L, O$  системы (6) в условиях теорем 5 и 6 изображено на рисунке 2.

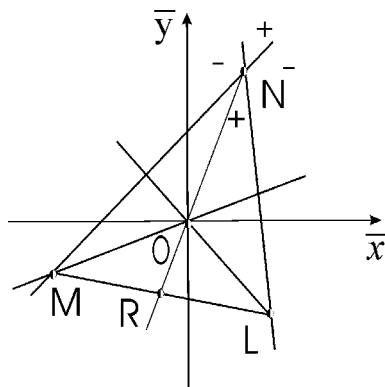


Рис. 1

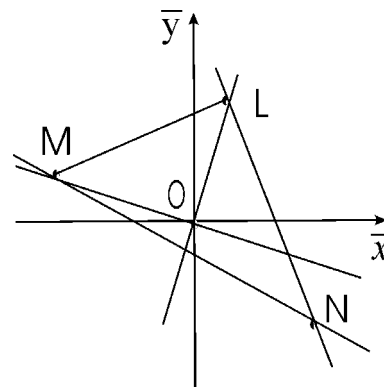


Рис. 2

**Теорема 8.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет условиям (25)-(27),

$$-\infty < \frac{a_1}{b_1} < \frac{a}{b} < \frac{m_1}{n_1} < 0 \quad (36)$$

и хотя бы одной из серий условий (13)-(16). Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$  при  $t \rightarrow +\infty$ , выходя из области  $H$ . При этом начало координат  $O(0;0)$  является неустойчивым узлом или фокусом.

**Теорема 9.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам (25)-(27), (36) и хотя бы одной из серий условий (17)-(20). Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$  при  $t \rightarrow +\infty$ , входя в область  $H$ . При этом начало координат является устойчивым узлом или фокусом.

Теоремы 8 и 9 доказываются так же, как и теорема 2.

**Теорема 10.** Система дифференциальных уравнений (6) не имеет предельных циклов, если она удовлетворяет условиям теоремы 8 или 9.

Доказывается так же, как и теорема 4. Взаимное расположение особых точек  $M, N, L, O$  системы (6) в условиях теорем 8 и 9 изображено на рисунке 3.

**Теорема 11.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам (10), (12)

$$b_1 c_1 > 0, \quad (37)$$

$$0 < \frac{m_1}{n_1} < \frac{a}{b} < \frac{a_1}{b_1} < +\infty \quad (38)$$

и хотя бы одной из серий условий (28)-(31). Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$  при  $t \rightarrow +\infty$ , выходя из области  $H$ . При этом начало координат  $O(0;0)$  является неустойчивым узлом или фокусом.

**Теорема 12.** Пусть дифференциальная система (6) удовлетворяет неравенствам (10), (12), (37), (38) и хотя бы одной из серий условий (32)-(35). Тогда траектории системы (6) пересекают стороны треугольника  $MNL$  при  $t \rightarrow +\infty$ , входя в область  $H$ . При этом начало координат  $O(0; 0)$  является неустойчивым узлом или фокусом.

Теоремы 11 и 12 доказываются так же, как и теорема 2.

**Теорема 13.** Дифференциальная система (6) не имеет предельных циклов, если она удовлетворяет условиям теоремы 11 или 12.

Доказывается также, как и теорема 4.

Взаимное расположение особых точек  $M, N, L, O$  системы (6) в условиях теорем 11 и 12 изображено на рисунке 4.

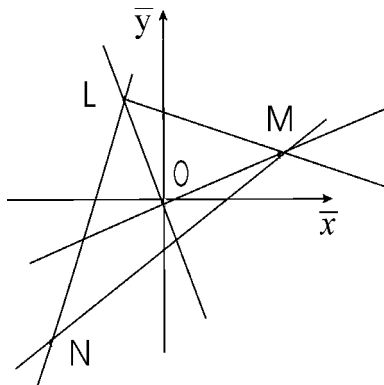


Рис. 3

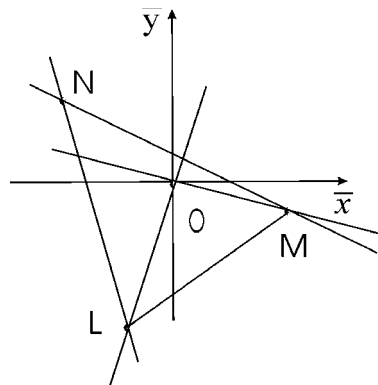


Рис. 4

**Замечание 7.** В связи с условиями отсутствия предельных циклов, полученными нами в настоящей заметке, отметим, что в работе [13] для дифференциальной системы

$$\frac{dx}{dt} = y(x + \beta y + \alpha), \quad \frac{dy}{dt} = a_{10}x + a_{01}y + a_{11}xy + a_{20}x^2 + a_{02}y^2$$

получены достаточные условия вхождения траекторий системы внутрь треугольника, образованного тремя внешними особыми точками, когда внутренняя четвертая точка покоя является устойчивым фокусом. На основании этого автором [13] утверждается, что система имеет четное число предельных циклов.

### Литература

1. Тун-Изинь-Чжун. Расположение предельных циклов системы

$$\frac{dx}{dt} = \sum_{0 < i+j \leq 2} a_{ik} x^i y^k, \quad \frac{dy}{dt} = \sum_{0 < i+j \leq 2} b_{ik} x^i y^k$$

/ Период. сб. переводов иностранных статей. Математика, 6:2, 1962, С. 150-168.

2. LJ CHENGZHI. Two problems of planar quadratic systems. Sci. Sinica. Ser. A 26 (1983), 471-481.
3. Коппель В.А. Обзор квадратичных систем//Дифференциальные уравнения, Т. 2, 1966. С. 293-304.
4. Черкас Л.А. Отсутствие предельных циклов одного дифференциального уравнения, имеющего негрубый фокус//Дифференциальные уравнения, Т. 6. 1970, С. 779-783.
5. Черкас Л.А. Циклы уравнения  $y' = Q_2(x, y)/P_2(x, y)$ //Дифференциальные уравнения. Т. 9, 1973. С. 1432-1437.

6. Черкас Л.А., Жилевич Л.И. Некоторые признаки отсутствия и единственности предельных циклов//Дифференциальные уравнения. Т.6, 1970. С. 1170-1178.
7. Жилевич Л.И. О сепаратрисах и предельных циклах некоторых дифференциальных уравнений//Дифференциальные уравнения. Т. 7, 1971. С. 782-790.
8. Рычков Г.С. Предельные циклы уравнения

$$(b_{10}x + y)dy = \sum_{i+j=1}^2 a_{ij}x^i y^j dx$$

// Дифференциальные уравнения. Т. 6, 1970. С. 2193-2199.

9. Рычков Г.С. Предельные циклы уравнения  $u(x+1)du = (-x + ax^2 + bxi + ci + du^2)dx$ // Дифференциальные уравнения. Т. 6, 1970. С. 1752-1760.
10. Яблонский А.И. Алгебраические интегралы одной системы дифференциальных уравнений// Дифференциальные уравнения. Т. 6, 1970. С. 1752-1760.
11. Лукашевич Н.А. Качественная картина в целом для системы дифференциальных уравнений имеющей особую точку типа центр//Доклады АН БССР. 1960. Т. 4, N 12. С. 497-500.
12. Берлинский Н.А. О поведении интегральных кривых одного дифференциального уравнения//Известия вузов, N 2(15), 1966. С. 3-18.
13. Ильин А.А. Взаимное расположение сепаратрис и предельные циклы одной системы дифференциальных уравнений//Волжский матем. сб., вып. 12, 1971. С. 41-43.
14. Баутин Н.Н. Об одном дифференциальном уравнении, имеющем предельный цикл// Журнал технической физики. Т. IX, вып. 7, 1939. С. 601-611.
15. Андронов А.А. и др. Качественная теория динамических систем второго порядка. – М.: Наука, 1966. – 568 с.

## On limit cycles of quadratic system in a given case

D. S. Ushkho

Sufficient conditions of absence of limit cycles for quadratic real differential system on plane with coprime right-hand parts are found.