

## КАЧЕСТВЕННАЯ КАРТИНА ПОВЕДЕНИЯ ТРАЕКТОРИЙ ВБЛИЗИ ГРАНИЦЫ ОБЛАСТИ УСТОЙЧИВОСТИ, СОДЕРЖАЩЕЙ ОСОБУЮ ТОЧКУ ВИДА ЦЕНТР

Н. А. Сахарников

(Ленинград)

Пусть дана система

$$\frac{dx}{dt} = P(x, y), \quad \frac{dy}{dt} = Q(x, y) \quad (1)$$

правые части которой суть целые функции переменных  $x$  и  $y$ .

Особыми точками первого рода рассматриваемой системы будем называть только особые точки вида центр, фокус, узел и седло.

*Теорема.* Если  $A$  есть особая точка вида центр для системы (1), не имеющей на конечном расстоянии особых точек не первого рода, то возможны только следующие три случая:

- 1) через каждую точку фазовой плоскости  $xy$  проходит единственная замкнутая траектория, окружающая  $A$ ;
- 2) не все траектории — замкнутые, окружающие  $A$ ; тогда граничная траектория для односвязной области замкнутых траекторий, окружающих  $A$ ,
  - а) либо проходит через бесконечно удаленную точку,
  - б) либо граничная траектория проходит через особую точку вида «седло» и не проходит через особые точки другого вида, находящиеся на конечном расстоянии.

Под замкнутыми траекториями здесь подразумеваются те, которые соответствуют периодическим решениям; поэтому замкнутые траектории не содержат точек равновесия.

Граничная траектория для односвязной области замкнутых траекторий может состоять из нескольких ветвей.

*Доказательство.* Пусть  $R$  есть область устойчивости в смысле Пуассона, содержащая точку  $A$ , т. е. все односвязное множество точек фазовой плоскости, через каждую из которых, кроме  $A$ , проходит единственная замкнутая траектория, окружающая  $A$ .

Из определения области  $R$  следует, что

- 1) ни одна из ее точек, за исключением  $A$ , не является особой;
- 2) если какая-либо траектория системы имеет одну общую точку с областью  $R$ , то все точки этой траектории принадлежат  $R$ . Следовательно, если какая-либо траектория имеет точку, не принадлежащую области  $R$ , то ни одна точка этой траектории не принадлежит  $R$ .

Пусть  $L$  есть граница области  $R$ . Граница области  $R$  по теореме Н. П. Еругина <sup>[1]</sup> состоит из траекторий. Граничная траектория  $L$  не существует, если область  $R$  совпадает со всей фазовой плоскостью. В остальных случаях  $L$  существует. Граничная траектория  $L$  в некоторых случаях может проходить через бесконечно удаленную точку, что показано ниже. Рассмотрим все три возможных случая.

1°. Область  $R$  совпадает со всей фазовой плоскостью.

2°. Не все точки фазовой плоскости принадлежат области  $R$ , граничная траектория  $L$  проходит через бесконечно удаленную точку.

3°. Не все точки фазовой плоскости принадлежат области  $R$ ; граничная траектория  $L$  не проходит через бесконечно удаленную точку.

*В случае 1°.* Из определения области  $R$  следует, что через каждую точку фазовой плоскости проходит единственная замкнутая траектория, окружающая  $A$ . Разумеется, в этом случае точка  $A$  является единственной точкой равновесия.

*В случае 2°.* Из определения области  $R$  следует, что не все траектории — замкнутые, окружающие точку  $A$ .

Все траектории, проходящие через точки, не принадлежащие  $R$ , не будут замкнутыми, окружающими  $A$ . Действительно, в случае 2° имеются точки фазовой плоскости, не принадлежащие области  $R$ . Через каждую из этих точек проходит единственная траектория. Каждая из этих траекторий не имеет общих точек с областью  $R$ , потому что она имеет по крайней мере одну точку, не принадлежащую  $R$ . Пусть  $T$  есть одна из этих траекторий.

Предположим, что  $T$  является замкнутой траекторией, окружающей точку  $A$ , и приходим к противоречию, доказывающему факт незамкнутости вокруг  $A$  всех траекторий, проходящих через точки, не принадлежащие  $R$ .

Траектория  $T$  не может быть граничной траекторией для области  $R$  или ветвью этой граничной траектории. Для доказательства этого утверждения предположим противное и рассмотрим ту ветвь граничной траектории  $L$ , которая проходит через бесконечно удаленную точку. Эта ветвь, очевидно, не имеет общих точек с траекторией  $T$ , потому что на  $T$  нет точек равновесия. Эта ветвь  $L$  не может быть расположена внутри  $T$ , потому что  $L$  проходит через бесконечно удаленную точку. Следовательно, эта ветвь  $L$  расположена вне  $T$ ; но тогда она не может входить в состав граничной траектории для области  $R$ . Следовательно, траектория  $T$  не является граничной траекторией  $L$  или ее ветвью.

Пусть  $T$  не есть граничная траектория или ее ветвь. Ни одна из точек  $T$  не может принадлежать границе  $L$  в силу отсутствия на  $T$  точки равновесия. Поэтому  $T$  целиком расположена вне  $R$ . Тогда, повторяя предыдущие рассуждения, покажем, что не существует ветви граничной траектории, проходящей через бесконечно удаленную точку (т. е. что такая ветвь не может быть ни вне  $T$ , ни внутри  $T$ ).

Следовательно, все траектории, проходящие через точки, не принадлежащие области  $R$ , не будут замкнутыми, окружающими  $A$ .

В случае 2° могут быть на конечном расстоянии особые точки системы, отличные от  $A$ .

В случае 3°. Рассматриваемая система имеет особую точку вида «седло», причем граничная траектория  $L$  проходит через эту особую точку и не проходит через особые точки другого вида, если они имеются.

Первую часть доказательства утверждения, соответствующего случаю 3°, проведем при предположении, что рассматриваемая система или не имеет особых точек, отличных от  $A$ , или, если такие точки имеются, то граница области  $L$  не содержит ни одной из них.

Тогда граничная траектория  $L$  необходимо является замкнутой траекторией, окружающей точку  $A$ . Действительно, в рассматриваемом случае 3° траектория  $L$  ограничена. Следовательно, будет ограничено множество  $\omega$  предельных точек траектории  $L$ . Рассмотрим все два возможных случая.

1) Множество  $\omega$  предельных точек не содержит точек равновесия.

2) Множество  $\omega$  предельных точек содержит точку равновесия.

В первом из этих случаев согласно теореме Бендицсона [2] могут представиться только две возможности:

(1а)  $L$  — замкнутая траектория; (1б)  $L$  — спираль, неограниченно приближающаяся к замкнутой траектории.

Предположим, что имеет место случай (1а). Тогда замкнутая траектория  $L$  окружает точку  $A$ . Для доказательства этого последнего утверждения предположим, что  $L$  не окружает  $A$ . Тогда обозначим через  $r = \rho(A, L)$  расстояние между точкой  $A$  и множеством точек траектории  $L$ . Это расстояние положительно.

Рассмотрим  $\varepsilon$ -окрестность траектории  $L$  (приняв  $\varepsilon < r$ ) и какую-либо замкнутую траекторию  $L_1$ , принадлежащую  $R$  и расположенную всеми своими точками в  $\varepsilon$ -окрестности  $L$ .

Такая траектория  $L_1$  существует потому, что: 1) в любой окрестности каждой точки траектории  $L$  содержатся точки множества  $R$ , через каждую из которых проходит замкнутая траектория, и 2) выполнены условия теоремы о непрерывной зависимости решений от начальных условий.

Траектория  $L_1$  окружает точку  $A$ , потому что  $L_1$  принадлежит  $R$ . Траектория  $L_1$  не окружает точку  $A$ , потому что она принадлежит  $\varepsilon$ -окрестности  $L$ . Из этого противоречия следует, что траектория  $L$  окружает точку  $A$ .

Предположим, что имеет место случай (16). Тогда рассмотрим  $\epsilon$ -окрестность предельного цикла, к которому неограниченно приближается траектория  $L$ , а также ту часть  $L$ , которая расположена в  $\epsilon$ -окрестности предельного цикла. Проведем нормаль к предельному циклу и зафиксируем на ней две точки  $M_1$  и  $M_2$  пересечения нормали с упомянутой частью спирали  $L$ .

Все траектории пересекают отрезок нормали  $M_1M_2$  в одном направлении, если  $\epsilon$  достаточно мало. На нормали  $M_1M_2$  найдется точка, через которую проходит замкнутая траектория, потому что точки  $M_1$  и  $M_2$  входят в состав границы области  $R$ .

Но замкнутой эта траектория быть не может потому, что для замкнутости она обязана пересечь дугу  $M_1M_2$  спирали  $L$ , что невозможно. Потому невозможен случай (16).

Предположим, что имеет место случай (2), когда множество  $\omega$  предельных точек траектории  $L$  содержит точку равновесия  $C$ . Тогда  $C$  является граничной точкой области  $R$ , потому что:

1) точка  $C$  не принадлежит области  $R$ , так как  $R$  содержит только одну точку равновесия  $A$ ,

2) в любой окрестности  $C$  содержатся точки области  $R$ , потому что в этой окрестности есть точки траектории  $L$ .

Но точка равновесия  $C$  не может быть граничной точкой области  $R$ , так как по предположению граница области  $R$  не содержит точек равновесия. Поэтому невозможен случай 2).

Следовательно, граничная траектория  $L$  есть замкнутая траектория, окружающая  $A$ .

Если граничная кривая  $L$  есть замкнутая траектория, то, очевидно, легко доказать, что вне области  $R$ , в  $\epsilon$ -окрестности граничного цикла  $L$ , все траектории системы являются спиралями, асимптотически приближающимися к граничному циклу  $L$ .

Через любую точку траектории  $L$  можно провести дугу без контакта, пересекающую  $L$ , а также те замкнутые траектории, которые достаточно близки к  $L$ , и продолжающуюся по другую сторону граничного цикла вне области  $R$ .

Определим положение точки на этой дуге при помощи некоторого параметра  $s$ , который будет, например, равен нулю на граничном цикле  $L$ , отрицателен в области  $R$  и положителен вне этой области.

Каждая точка дуги без контакта имеет так называемую последующую, потому что внутри  $R$  траектории замкнуты, а вне  $R$  в достаточной близости к граничному циклу являются спиралями, асимптотически приближающимися к  $L$ .

Пусть  $S = f(s)$  есть закон последования. При отрицательных  $s$  траектории замкнуты и поэтому  $f(s) = s$ . При положительных  $s$  траектории уже не замкнуты и  $f(s) > s$  или  $f(s) < s$ .

Следовательно, функция  $f(s)$  не может быть голоморфна в точке  $s = 0$ . Это утверждение находится в противоречии с известной<sup>[3]</sup> теоремой о голоморфности функции  $f(s)$ .

Следовательно, сформулированное выше предложение, что система не имеет особых точек, отличных от  $A$ , или что кривая  $L$  не проходит ни через одну из имеющихся особых точек, не соответствует действительности. Следовательно, в фазовой плоскости имеются особые точки системы, отличные от  $A$ , и граничная траектория  $L$  проходит по крайней мере через одну из них. Заметим, что это последнее утверждение имеется у Пуанкаре [4], но доказательство Пуанкаре не является убедительным.

Докажем теперь вторую часть утверждения, соответствующего случаю 3°, что особая точка, через которую проходит граничная траектория  $L$ , может быть только седлом.

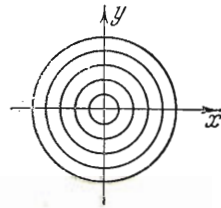
Действительно, на граничной траектории  $L$  может быть несколько особых точек. Обозначим через  $B$  одну из этих точек, а через  $G$  ту часть области  $R$ , которая содержится внутри круга достаточно малого радиуса с центром в точке  $B$ . Пусть  $M$  есть любая точка области  $G$ . Точка  $B$  не есть центр, потому что к ней примыкает граничная траектория  $L$ .

Точка  $B$  не есть фокус или узел, потому что в противном случае через точку  $M$  должны пройти две траектории, из которых одна окружает точку  $A$ , а другая примыкает к точке  $B$ .

По условию теоремы особыми точками системы могут быть лишь особые точки первого рода. Поэтому в случае 3° граничная траектория  $L$  проходит через особую точку вида «седло» и не может проходить через особые точки иного вида. Теорема доказана.

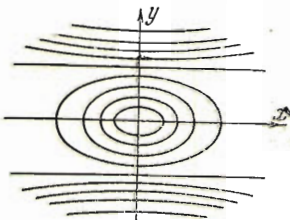
Пример 1.

$$\frac{dx}{dt} = y, \quad \frac{dy}{dt} = -x$$



Фиг. 1

Система допускает интеграл  $x^2 + y^2$ . Поэтому единственная особая точка  $x = y = 0$  является центром. Через каждую точку фазовой плоскости проходит единственная замкнутая траектория — окружность с центром в начале координат. Имеет место явление, соответствующее случаю 1° (фиг. 1).



Фиг. 2

Пример 2.

$$\frac{dx}{dt} = y + x^2y, \quad \frac{dy}{dt} = -x + xy^2$$

Система допускает интеграл

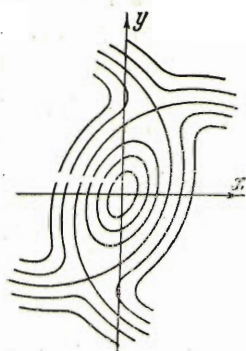
$$1 + x^2 = c(1 - y^2)$$

или

$$\frac{x^2}{c-1} + \frac{y^2}{1-c^{-1}} = 1$$

Поэтому единственная особая точка  $x = y = 0$  является центром. Не все траектории являются замкнутыми кривыми, окружающими центр. Граница области замкнутых траекторий состоит из пары прямых  $y = \pm 1$ . Имеет место явление, соответствующее случаю 2° (фиг. 2).

Пример 3. В качестве последнего примера рассмотрим систему



Фиг. 3

$$\frac{dx}{dt} = y + x^3 - 3xy^2 - y^3$$

$$\frac{dy}{dt} = -x - x^3 - 3x^2y + y^3$$

Особая точка  $x = y = 0$  является центром, потому что система допускает интеграл

$$2(x^2 + y^2) + x^4 + 4x^2y - 4xy^3 - y^4$$

Остальные две особые точки являются седлами. Не все траектории — замкнутые кривые, окружающие начало координат. Граница области замкнутых траекторий проходит через две особые точки вида «седло». Имеет место явление, соответствующее случаю 3° (фиг. 3).

*Следствие.* Если правые части системы двух дифференциальных уравнений суть целые функции переменных  $x$  и  $y$ , то в силу вышеизложенного область замкнутых траекторий, соответствующих периодическим решениям, есть всегда *открытая* область. Действительно, это утверждение основывается на первой части доказательства теоремы и имеет место как в случае отсутствия у системы особых точек не первого рода, так и в противном случае.

Если правые части системы не являются целыми функциями переменных  $x$  и  $y$ , то односвязная область замкнутых траекторий может быть *замкнутой*.

Например, это явление имеет место в известном случае системы

$$\frac{dx}{dt} = -y + xF(x, y), \quad \frac{dy}{dt} = x + yF(x, y)$$

где

$$F(x, y) = 0, \quad \text{если } x^2 + y^2 \leq 1$$

$$F(x, y) = (x^2 + y^2 - 1)^2, \quad \text{если } x^2 + y^2 > 1$$

Эта система имеет единственную особую точку  $x = y = 0$ , которая является центром, потому что внутри единичного круга с центром в начале координат все траектории суть концентрические окружности. Границей области замкнутых траекторий служит окружность радиуса единица. К граничному циклу асимптотически приближаются траектории, расположенные вне единичного круга.

Поступила 9 I 1951

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Еругин Н. П. Некоторые общие вопросы теории устойчивости движения. ПММ. 1951. Т. XV. Вып. 2.
2. Бендиксон И. О кривых, определяемых дифференциальными уравнениями. Успехи математических наук. 1941. Вып. IX.
3. Андронов А. А. и Хайкин С. Э. Теория колебаний. ОНТИ. 1937.
4. Пуанкаре А. О кривых, определяемых дифференциальными уравнениями. ОГИЗ. 1947.