

Е. ЛЕОНТОВИЧ

О РОЖДЕНИИ ПРЕДЕЛЬНЫХ ЦИКЛОВ ОТ СЕПАРАТРИСЫ

(Представлено академиком А. А. Андроновым 31 III 1951)

Пусть дана система дифференциальных уравнений

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

где $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ — однозначные и непрерывные в некоторой области G плоскости функции с непрерывными частными производными до некоторого порядка N . Предположим, что все особые точки (x_0, y_0) системы (1) таковы, что

$$\Delta = \begin{vmatrix} P'_x(x_0, y_0) & P'_y(x_0, y_0) \\ Q'_x(x_0, y_0) & Q'_y(x_0, y_0) \end{vmatrix} \neq 0.$$

Рассмотрим в той же области G «измененную систему»

$$\frac{dx}{dt} = P + p = \bar{P}, \quad \frac{dy}{dt} = Q + q = \bar{Q}. \quad (2)$$

Как известно, при переходе от системы (1) к системе (2) со сколь угодно малыми $p(x, y)$ и $q(x, y)$ и сколь угодно малыми производными по x и y от $p(x, y)$ и $q(x, y)$ до некоторого порядка могут рождаться предельные циклы, причем при сделанном предположении относительно состояний равновесия системы (1) возможны лишь три типа рождения предельных циклов: 1) от сложного фокуса; 2) от замкнутой траектории, характеристический показатель которой равен нулю; 3) от замкнутой кривой C , составленной из сепаратрис седел и самих седел.

Первые два случая неоднократно рассматривались*. В настоящей работе рассматривается третий случай. Ради простоты мы ограничимся лишь тем частным случаем кривой C , когда она составлена из седла и одной только сепаратрисы, выходящей из этого седла и возвращающейся в него же (общий случай рассматривается тем же методом). Такую сепаратрису назовем сепаратрисой, образующей петлю.

Для выяснения того, от каких величин зависит рождение предельных циклов в окрестности сепаратрисы, образующей петлю, для систем (1) и (2) строится функция последования. Функция последова-

* См., например, (1-3). Если $\rho = f(\rho_0)$ функция последования вблизи фокуса ($\rho_0 = 0$ соответствует фокусу) и если $f'(0) - 1 = a_1$, $f''(0) = a_2$, то число предельных циклов, могущих родиться от сложного фокуса, зависит от числа обращений в нуль величин a_i (величины a_i называются «фокусными величинами»). Рассматривая функцию последования вблизи замкнутой траектории, можно сделать аналогичные высказывания о числе предельных циклов, могущих родиться от замкнутой траектории.

ния составляется из двух функций соответствия, одной построенной вблизи седла и другой — вблизи части сепаратрисы L_0 , лежащей вне некоторой окрестности седла. Для построения первой из этих функций соответствия записываем систему (2) (при этом система (1) рассматривается как частный случай системы (2) при $p = q = 0$) в виде одного уравнения. Предполагая p и q достаточно малыми, надлежащей линейной заменой переменных приводим это уравнение к виду

$$\frac{dy}{dx} = \frac{-\bar{\lambda}y + \bar{Q}_2(x, y)}{x + \bar{P}_2(x, y)}, \quad (2^*)$$

причем начало координат является седлом, так что $\bar{\lambda} > 0$. Положим $\bar{\lambda} = 1 + \bar{c}_0$. Будем в дальнейшем все величины в частном случае $p = q = 0$, т. е. в случае системы (1), обозначать буквами без черты.

Теорема 1. Пусть при заданном n $\bar{P}_2(x, y)$, $\bar{Q}_2(x, y)$ имеют в некоторой области G_0 , содержащей начало, непрерывные частные производные до порядка не меньшего $4n + 6$. Пусть $|\bar{c}_0 n| < 1$ и $\left| \frac{\bar{c}_0 n}{1 + \bar{c}_0} \right| < 1$.

Тогда:

А. Уравнение (2*) соответственно подобранным преобразованием переменных (взаимно-однозначными вблизи начала) может быть приведено к виду

$$\frac{d\eta}{d\xi} = -\frac{\eta}{\xi} [1 + \bar{c}_0 + \bar{c}_1 \xi \eta + \dots + \bar{c}_n \xi^n \eta^n + \xi^{n+1} \eta^{n+1} \bar{F}_n(\xi, \eta)] = \frac{\bar{K}_n(\xi, \eta)}{\eta}, \quad (2^{**})$$

где \bar{c}_i — константы и $\bar{K}_n(\xi, \eta)$ имеет в некоторой области значений ξ, η , содержащей начало, непрерывные частные производные до порядка не меньшего $2n + 3$.

Б. Для всякого $\varepsilon > 0$ можно указать такое $\delta > 0$, чтобы при условии

$$\begin{aligned} |\bar{P}_2 - P_2| < \delta, \quad |\bar{Q}_2 - Q_2| < \delta, \\ \left| \frac{\partial^{i+k} \bar{P}_2}{\partial x^i \partial y^k} - \frac{\partial^{i+k} P_2}{\partial x^i \partial y^k} \right| < \delta, \quad \left| \frac{\partial^{i+k} \bar{Q}_2}{\partial x^i \partial y^k} - \frac{\partial^{i+k} Q_2}{\partial x^i \partial y^k} \right| < \delta, \quad i + k \leq 4n + 6^* \end{aligned}$$

мы имели бы

$$\begin{aligned} |\bar{K}_n(\xi, \eta) - K_n(\xi, \eta)| < \varepsilon, \quad \left| \frac{\partial^{j+l} \bar{K}_n(\xi, \eta)}{\partial \xi^j \partial \eta^l} - \frac{\partial^{j+l} K_n(\xi, \eta)}{\partial \xi^j \partial \eta^l} \right| < \varepsilon, \\ |\bar{c}_i - c_i| < \varepsilon, \quad j + l \leq 2n + 3, \quad i = 1, 2, \dots, n \end{aligned}$$

($P_2(x, y)$, $Q_2(x, y)$, $K_n(\xi, \eta)$ и c_i — соответствующие величины для частного случая $p = q = 0$, т. е. для системы (1).

Будем называть величины c_i , \bar{c}_i «седловыми» величинами**

* Указанная здесь и дальше граница $4n + 6$ для числа производных от \bar{P}_2 и \bar{Q}_2 , близких к соответствующим производным P_2 и Q_2 , вытекает не из существа задачи, а из использованного для ее решения метода. Есть все основания думать, что минимальное необходимое число производных существенно меньше.

** Построение функции последования вблизи сепаратрисы, образующей петлю, из двух функций соответствия было проведено Дюлаком (4). При этом Дюлак исследовал аналитический характер интеграла системы (2) вблизи седла (только в случае голоморфных $\bar{P}(x, y)$ и $\bar{Q}(x, y)$) и для этого приводил уравнение (2) к некоторому «каноническому виду» (он совпадает с видом (2**) для случая $\bar{\lambda} = 1$). Однако результаты Дюлака не могут быть использованы в решении поставленной нами задачи; канонический вид уравнения по Дюлаку, в отличие от вида (2**), различен для $\bar{\lambda}$ рационального и для $\bar{\lambda}$ иррационального, что делает невозможным сравнение уравнений.

Полагая в уравнении (2**) $\xi\eta = u$, $\xi = e^{-\psi}$, получим уравнение

$$\frac{du}{d\psi} = \bar{c}_0 u + \bar{c}_1 u^2 + \dots + \bar{c}_n u^{n+1} + u^{n+2} \bar{h}_n(u, \psi), \quad (3)$$

по отношению к которому справедлива следующая теорема.

Теорема 2. Дифференциальное уравнение (3) при всех $|u_0| \leq u_0^*$ ($u_0^* > 0$ — некоторая постоянная) имеет решение $u = \bar{f}(u_0, \psi)$, принимающее значение $u = u_0$ при $\psi = -\lg u_0$ и определенное для всех значений ψ , $0 \leq \psi \leq -\lg u_0$. Это решение может быть представлено в следующей форме:

$$\bar{f}(u_0, \psi) = \bar{f}_1(\theta) \bar{\varphi}(u_0, \psi) + \bar{f}_2(\theta) [\bar{\varphi}(u_0, \psi)]^2 + \dots + \bar{f}_n(\theta) [\bar{\varphi}(u_0, \psi)]^n,$$

где:

$$1) \theta = \frac{e^{\bar{c}_0 (\lg u_0 + \psi)} - 1}{\bar{c}_0} \text{ при } \bar{c}_0 \neq 0 \text{ и } \theta = \lg u_0 + \psi \text{ при } \bar{c}_0 = 0;$$

2) \bar{f}_k — многочлены относительно θ с коэффициентами, зависящими от \bar{c}_i ($i = 0, 1, \dots, k-1$);

3) функция $\bar{\varphi}(u_0, \psi)$ может быть представлена в виде

$$\bar{\varphi}(u_0, \psi) = u_0^{n+\alpha} \bar{\varphi}_0(u_0, \psi), \quad 0 < \alpha < 1,$$

причем

$$\frac{\partial^j [u_0^{n+\alpha} \bar{\varphi}_0(u_0, \psi)]}{\partial u_0^j} = u_0^{n+\alpha-j} \bar{\varphi}_j(u_0, \psi), \quad j \leq 2n+3,$$

и для всех ψ , $0 \leq \psi \leq -\lg u_0$, $|u_0| \leq u_0^*$

$$|\bar{\varphi}_j(u_0, \psi)| < \omega_0,$$

где $\omega_0 > 0$ — постоянная*.

Решение $u = \bar{f}(u_0, \psi)$ находится методом последовательных приближений. Функция соответствия вблизи седла между некоторыми, определенным образом выбранными дугами без контакта l_1 и l_2 будет $u = \bar{f}(u_0, 0)$. Обозначая функцию соответствия между теми же дугами l_1 и l_2 , но построенную вблизи части сепаратрисы, лежащей вне некоторой окрестности седла, через $u = \bar{\xi}(u_0^*)$, мы получим функцию последования

$$\bar{\xi}(u_0^*) = \bar{f}(u_0, 0),$$

где значение $u_0 = 0$ соответствует сепаратрисе как у системы (1), так и у измененной системы (2)**. В случае системы (1) введем обозначения:

$$\bar{\xi}'(0) - 1 = a_1, \quad \bar{\xi}^i(0) = a_i, \quad i \geq 2.$$

Величины a_i будем называть сепаратрисными величинами.

* Эта постоянная может быть взята одной и той же для всех p и q достаточно малых вместе со своими частными производными до порядка $4n+6$.

** Заметим, что для системы (1) мы будем иметь (опуская в записи функции последования для системы (1) черту сверху) $\bar{\xi}(0) = f(0, 0)$, в то время как для измененной системы, вообще говоря, $\bar{\xi}(0) \neq f(0, 0)$, так как у измененной системы сепаратриса, вообще говоря, уже не будет идти из седла в седло.

Далее устанавливаются еще некоторые свойства построенной таким образом функции последования. В частности, доказываемся, что в случае, когда у системы (2) сепаратриса образует петлю и $c_0 = c_1 = \dots = c_n = 0$, сепаратрисные величины a_i могут быть представлены в виде некоторых интегралов с бесконечными пределами, причем структура подинтегральных выражений в точности такая же, как и в интегралах, дающих выражение для обычных коэффициентов функции последования. Аналитический характер функции последования, вытекающий из теоремы 2, и построение добавок p и q специального вида (при построении этих добавок центральную роль играет указанное выше частное свойство коэффициентов функции последования) позволяют доказать следующее предложение.

Теорема 3. Пусть $P(x, y)$ и $Q(x, y)$ в системе (1) имеют непрерывные частные производные до порядка не меньшего $4n + 6$. Если у системы (1) есть сепаратриса L_0 , образующая петлю, и при этом $c_0 = a_1 = \dots = c_{n-1} = a_n = 0$, $c_n \neq 0$ (или $c_n = 0$, $a_{n+1} \neq 0$), $n = 0, 1, 2, \dots^*$, то:

1) всегда можно указать такие $\epsilon_0 > 0$ и $\delta_0 > 0$, чтобы при всех $p(x, y)$ и $q(x, y)$, имеющих частные производные до порядка не меньшего $4n + 6$ и удовлетворяющих условиям

$$\begin{aligned} |p| < \delta, \quad |q| < \delta, \\ \left| \frac{\partial^{i+k} p}{\partial x^i \partial y^k} \right| < \delta, \quad \left| \frac{\partial^{i+k} q}{\partial x^i \partial y^k} \right| < \delta, \quad i + k \leq 4n + 6, \quad \delta \leq \delta_0, \quad \delta > 0, \end{aligned} \quad (4)$$

в ϵ_0 -окрестности сепаратрисы L_0 могло бы быть не более $2n + 1$ ($2n + 2$) предельных циклов системы (2);

2) для всякого положительного $\epsilon < \epsilon_0$ и всякого положительного $\delta < \delta_0$ всегда можно указать такие p и q , удовлетворяющие неравенствам (4), чтобы в ϵ -окрестности сепаратрисы L_0 системы (1), образующей петлю, было бы $2n + 1$ ($2n + 2$) предельных циклов системы (2).

Теорема 3 показывает, что в случае, когда у рассматриваемой системы сепаратриса образует петлю, величины, равенство или неравенство нулю которых определяет, при известных условиях, возможность или невозможность рождения того или другого числа предельных циклов, являются величинами двух типов: 1) «седловыми» величинами, определяемыми значениями производных от правых частей системы (1) в самом седле (эти величины аналогичны «фокусным» величинам, характеризующим функцию последования вблизи фокуса); 2) «сепаратрисными» величинами, определяемыми значениями тех же правых частей и их производных в точках сепаратрисы, образующей петлю (эти величины аналогичны коэффициентам функции последования вблизи предельного цикла).

Горьковский исследовательский
физико-технический институт

Поступило
23 III 1951

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ А. Андронов и Л. Понтрягин, ДАН, 14, 247 (1937). ² А. Андронов и Е. Леонтович, Уч. зап. Горьковск. гос. ун-та, 6, 1 (1938). ³ А. Андронов и Е. Леонтович, ДАН, 21, 427 (1938). ⁴ H. Dulac, Bull. Soc. Math. de France, 51, 45 (1923).

* Случай, когда $c_0 \neq 0$, рассмотрен иначе в (3).