

# Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

Л. Д. Пустыльников, Об устойчивости полутраектории при отображении плоскости, сохраняющем площадь,  
*Докл. АН СССР*, 1972, том 202, номер 1, 38–40

<https://www.mathnet.ru/dan36569>

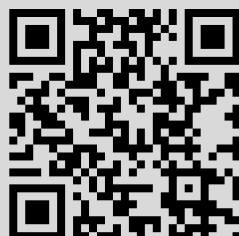
Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

<https://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.14.80

15 мая 2025 г., 23:07:53



Л. Д. ПУСТЫЛЬНИКОВ

**ОБ УСТОЙЧИВОСТИ ПОЛУТРАЕКТОРИИ ПРИ ОТОБРАЖЕНИИ  
ПЛОСКОСТИ, СОХРАНЯЮЩЕМ ПЛОЩАДЬ**

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 7 VI 1971)

1. Пусть  $T$  — аналитическое отображение окрестности точки  $O$  плоскости, сохраняющее площадь и оставляющее  $O$  на месте.  $T$  называется отображением общего эллиптического типа, если его линейная часть в точке  $O$  есть поворот и если в его нормальной форме в смысле Биркгофа (<sup>1</sup>, <sup>2</sup>):

$$\varphi' = \varphi + \omega_0 + \omega_1 \tau + \dots, \quad \tau' = \tau,$$

коэффициент  $\omega_1 \neq 0$  (здесь  $\varphi, \tau$  — полярные координаты).

Биркгофом поставлена следующая проблема (<sup>1</sup>, <sup>4</sup>): будет ли неподвижная точка устойчива, если  $T$  — преобразование общего эллиптического типа? Положительный ответ на этот вопрос был впервые дан В. И. Арнольдом в (<sup>5</sup>). Ю. Мозер показал, что условие аналитичности можно заменить достаточно большой гладкостью (<sup>6</sup>). В настоящей работе рассматривается обобщение результата В. И. Арнольда на случай, когда вместо окрестности неподвижной точки речь идет об окрестности полутраектории.

2. Пусть  $A$  — аналитическое отображение плоскости, сохраняющее площадь. Пусть

$$\gamma = \{(p_0, q_0), (p_1, q_1), \dots, (p_n, q_n), \dots\}$$

— полутраектория  $A$ , т. е.  $A(p_i, q_i) = (p_{i+1}, q_{i+1})$ .

Введем последовательность преобразований  $A_i$ , с помощью следующего условия: для любой точки  $\beta = (\tilde{p}, \tilde{q})$  такой, что

$$\beta - (p_i, q_i) \in U_{\varepsilon_0} = \{p, q: \max(|p|, |q|) \leq \varepsilon_0\}, \\ A(\tilde{p}, \tilde{q}) = (p_{i+1}, q_{i+1}) + A_{i+1}(\tilde{p} - p_i, \tilde{q} - q_i)$$

( $\varepsilon_0 > 0$ , сложение точек по координатам).

Из определения следует, что при всех  $i$   $A_i$  — аналитическое отображение окрестности нуля, сохраняющее площадь, и нуль — неподвижная точка.

Будем говорить, что отображение  $A$  в окрестности полутраектории  $\gamma$  удовлетворяет условию  $(M)$ , если:

1) при  $i = 1, 2, \dots$   $A_i$  определено в комплексной окрестности  $U_{\varepsilon_0}^* = \{p, q: \max(|p|, |q|) \leq \varepsilon_0\}$ . В окрестности  $U_{\varepsilon_0}^*$  последовательность преобразований  $A_i$  сходится к аналитическому преобразованию  $A_\infty(p, q) = \lim_{i \rightarrow \infty} A_i(p, q)$ , причем

$$\sum_{i=1}^{\infty} \sup_{p, q \in U_{\varepsilon_0}^*} |A_{i+1}(p, q) - A_i(p, q)| < \infty;$$

2)  $A_\infty$  — преобразование общего эллиптического типа (из определения  $A_\infty$  следует, что оно сохраняет площадь);

3) если  $\bar{\lambda} = e^{i\omega_0}$ ,  $\bar{\lambda}$  — собственные значения линейной части преобразования  $A_\infty$  в нуле, то

$$\omega_0 \neq 2\pi m/n, \quad m = 0, \pm 1, \dots, \pm n; \quad n = 1, 2, \dots, 262.$$

**Теорема 1 (основная).** Если преобразование  $A$  в окрестности полутраектории  $\gamma$  удовлетворяет условию (M), то  $\gamma$  устойчива по Ляпунову.

В частном случае, когда все преобразования  $A_i$  в условии (M) совпадают, теорема 1 есть следствие теоремы В. И. Арнольда (<sup>5</sup>).

3. Решающую роль в доказательстве теоремы 1 играет теорема 2. Прежде чем ее формулировать, введем обозначения. Для функций вида  $f(x_1, \dots, x_k)$ ,  $g(x_1, \dots, x_k; n)$ , определенных в области  $(x_1, \dots, x_k) \in G$ ,  $n = 1, 2, \dots$ , введем нормы

$$|f|_0 = \sup_{(x_1, \dots, x_k) \in G} |f|,$$

$$\|g\| = |g(x_1, \dots, x_k; 1)|_0 + \sum_{i=1}^{\infty} |g(x_1, \dots, x_k; i+1) - g(x_1, \dots, x_k; i)|_0.$$

Далее, если  $U$  — область в комплексном пространстве, то  $\text{Re } U$  — пересечение  $U$  с вещественным пространством.  $\text{mes } \Omega$  обозначает лебегову меру  $\text{Re } \Omega$ .

**Теорема 2.** Рассмотрим канонический по переменным  $x, y$  диффеоморфизм  $A(x, y, n)$ ,  $n = 1, 2, \dots$ , имеющий вид

$$x' = x + \frac{\partial S}{\partial y'}(x, y', n), \quad y' = y - \frac{\partial S}{\partial x}(x, y', n),$$

$xu' + S(x, y', n)$  — производящая функция. Предположим, что

1)  $A$  определен в области  $F$ :  $|\text{Im } x| \leq \sigma$ ,  $y \in G$ , причем  $\text{Re } G$  — связанное множество;  $A$  действителен при действительных значениях аргументов;

2) функция  $S(x, y', n) = \bar{S}(y', n) + \bar{S}(x, y', n)$  аналитична в области  $|\text{Im } x| \leq \sigma$ ,  $y' \in G$ ;  $S(x + 2\pi, y', n) = S(x, y', n)$ ;  $\oint \bar{S} dx = 0$ ;  $\|\bar{S}\| < \delta$ , где  $\delta > 0$ ;

3) при  $n = 1, 2, \dots$  отображение  $T(y', n) : y' \rightarrow \frac{d\bar{S}}{dy'}(y', n)$  — диффеоморфизм области  $G$ ;  $T(G, n) \supseteq \Omega = \{\omega : |\text{Re}(\omega - \bar{\omega})| < \varepsilon, |\text{Im } \omega| < \varepsilon\}$ , где  $\text{Im } \bar{\omega} = 0$ ;  $T(\text{Re } G, n) \supseteq \text{Re } \Omega$ ;  $\theta_1 \leq |dT/dy'| \leq \theta_2$ ;  $\|dT/dy'\| \leq \theta_2$ ;  $\|T\| \leq \theta_2$ ,  $0 < \theta_1 < 1 < \theta_2 < \infty$ ;

4) при действительных  $y'$  знак  $\frac{d^2\bar{S}}{dy'^2} = \frac{dT}{dy'}(y', n)$  не зависит от  $y', n$ ;

5)  $\varepsilon < 1/2$ ,  $\delta^{1/64} < (1/32)^2 \varepsilon^2$ ,  $\sigma > 61\delta^{1/64}$ ,  $\delta^{1/64} < 8^{-4}(|\bar{\omega}| + 2)^{-4}$ .

Тогда для любого  $\kappa > 0$  существует  $\delta^0 = \delta^0(\kappa, \theta_1, \theta_2)$  такое, что если  $\delta \leq \delta^0$ , то

1) существует разложение  $\text{Re } \bar{\Omega} = \Omega^1 + \Omega^2$ , где  $\bar{\Omega} = \{\omega : |\text{Re}(\omega - \bar{\omega})| \leq 0,5\varepsilon, |\text{Im } \omega| \leq 0,5\varepsilon\} \subseteq \Omega$ , что  $\Omega^1$  — замкнутое совершенное множество, а  $\text{mes } \Omega^2 \leq \varepsilon\kappa$ ;

2) для любых  $\omega \in \Omega^1$ ,  $n$  в области  $\text{Re } F$  существует замкнутая кривая, задаваемая уравнением  $y = \psi(x, \omega, n)$  и инвариантная относительно преобразования  $A(x, y, n)$ ;

3) функция  $\psi(x, \omega, n)$  монотонно возрастает по  $\omega$ , если  $\frac{d^2\bar{S}}{dy'^2}(y', n) > 0$  (из условий 3), 4) следует, что она всегда знакопостоянна) и монотонно убывает по  $\omega$ , если  $\frac{d^2\bar{S}}{dy'^2}(y', n) < 0$ ;

4)  $\|\psi\| < \infty$ ,  $|\psi(x, \omega, n) - T^{-1}(\omega, n)| < \kappa$ , где  $T^{-1} \circ T$  — тождественное отображение;

5) для любых  $\omega_1, \omega_2 \in \Omega^1$ ,  $\omega_1 < \omega_2$  при  $n = 1, 2, \dots$ ,  $|\omega_1 - \omega_2| - 2\theta_2 |\psi(x, \omega_1, n) - \psi(x, \omega_2, n)| + \text{mes } \Delta(\omega_1, \omega_2)$ , где  $\Delta(\omega_1, \omega_2) = \Omega_2 \cap [\omega_1, \omega_2]$ .

Эта теорема применяется к некоторым задачам классической механики. Например, с ее помощью можно доказать существование множества положительной меры траекторий, разгоняющихся по скорости до бесконечности, при столкновениях упругого шарика и бесконечно тяжелой плиты, которая движется по периодическому закону (7).

Инвариантные кривые  $y = \psi(x, \omega, n)$  в теореме 2 строятся методом последовательных приближений ньютоновского типа, что аналогично (3-6), при этом  $\omega$  оказывается числом вращения преобразования, индуцированного преобразованием  $A(x, y, n)$  на кривой  $y = \psi(x, \omega, n)$ . Однако в отличие от этих работ здесь ньютоновский процесс проводится относительно нормы  $\|\cdot\|$  (во всех известных автору случаях ньютоновские приближения строятся для нормы  $\sup|f|$ ). Это позволяет доказать утверждение 4) теоремы 2. Доказательство утверждений 1), 3), 5) основано на детальном изучении множества инвариантных кривых преобразования  $A(x, y, n)$  при каждом  $n$ .

Московский государственный университет  
им. М. В. Ломоносова

Поступило  
3 VI 1971

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> Д. Д. Биркгоф, Динамические системы, 1941. <sup>2</sup> К. Л. Зигель, Лекции по небесной механике, 1959. <sup>3</sup> А. Н. Колмогоров, ДАН, 98, № 4, 527 (1954). <sup>4</sup> В. И. Арнольд, УМН, 18, в. 6, 91 (1963). <sup>5</sup> В. И. Арнольд, ДАН, 137, № 2, 255 (1961). <sup>6</sup> Ю. Мозер, Сборн. пер. Математика, 6, в. 5, 51 (1962). <sup>7</sup> Л. Д. Пустьльников, УМН, 23, в. 4, 251 (1968).