

Л. А. БУНИМОВИЧ

ОБ ЭРГОДИЧЕСКИХ СВОЙСТВАХ БИЛЬЯРДОВ, БЛИЗКИХ  
К РАССЕИВАЮЩИМ

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 14 XII 1972)

1. Пусть  $Q$  — замкнутая область на евклидовой плоскости  $R^2$  (в этом случае  $Q$  предполагается также ограниченной) или на двумерном торе  $T^2$  с евклидовой метрикой, граница  $\partial Q$  которой состоит из конечного числа гладких (класса  $C^3$ ) кривых, причем кривизна в каждой точке такой кривой отлична от нуля. Мы считаем край  $\partial Q$  оснащенным полем внутренних (по отношению к  $Q$ ) нормалей  $n(q)$ .

Обозначим через  $\partial Q^+$  объединение всех таких гладких компонент края  $\partial Q$ , кривизна каждой из которых положительна (при выбранном нами оснащении края). В дальнейшем мы будем называть  $\partial Q^+$  рассеивающей частью границы  $\partial Q$ . Аналогично  $\partial Q^-$  есть объединение всех таких кривых  $\Gamma_1, \Gamma_2, \dots, \Gamma_l$ , кривизна каждой из которых отрицательна.  $\partial Q^-$  назовем фокусирующей частью границы  $\partial Q$ .

Рассмотрим бильярд (см. (1)) внутри области  $Q$ . Фазовым пространством бильярда служит пространство линейных элементов  $M$ . Естественную проекцию  $M$  на  $Q$  обозначим через  $\pi$ . Однопараметрическую группу сдвигов вдоль траекторий бильярда обозначим  $\{S_t\}$ . Она сохраняет естественную меру  $\mu$  в  $M$  (см. (1, 2)), следовательно,  $\{S_t\}$  есть поток в смысле эргодической теории.

Положим  $M_1^+ = \{x: (x, n(q)) \leq 0, q \in \partial Q^+, q = \pi(x)\}$ , соответственно  $M_1^- = \{x: (x, n(q)) < 0, q \in \partial Q^-, q = \pi(x)\}$ . Обозначим  $M_1 = M_1^+ \cup M_1^-$  и пусть  $\tau(x)$  — ближайший отрицательный момент отражения от края траекторией точки  $x$ . Легко видеть, что  $\tau(x) > -\infty$  и при всяком  $x \in M_1$  определено преобразование  $Tx = S_{\tau(x)-0}x \in M_1$ . Преобразование  $T$  служит производным автоморфизмом потока  $\{S_t\}$  (см. (1, 3)).

2. В отличие от рассеивающих бильярдных (см. (1)) в рассматриваемом нами случае функция  $\tau(x)$  не ограничена по модулю снизу. Она не ограничена по модулю снизу, во-первых, в окрестности угловых точек границы (т. е. таких точек  $\tilde{q}_1, \tilde{q}_2, \dots, \tilde{q}_r$ , которые являются точками пересечения регулярных компонент границы  $\partial Q^+$ ) и, во-вторых, при отражениях от фокусирующей части границы  $\partial Q^-$ .

Если область  $Q$  лежит на торе  $T^2$ , то функция  $\tau(x)$  также может быть не ограничена по модулю сверху. Она не ограничена по модулю сверху в окрестности замкнутых траекторий, все время касающихся границы  $\partial Q$ , причем  $\partial Q$  лежит в точках касания по одну сторону от траектории. Число таких траекторий конечно.

Определение. Область  $Q$  удовлетворяет условию (P), если:

1) кривизна каждой компоненты  $\hat{\Gamma}_i$ ,  $i = 1, 2, \dots, l$ , фокусирующей части границы  $\partial Q^-$  постоянна, т. е.  $\hat{\Gamma}_i$  является дугой некоторой окружности  $O_{\hat{\Gamma}_i}$ ;

2) окружности  $O_{\hat{\Gamma}_i}$  и  $O_{\hat{\Gamma}_j}$  не пересекаются при  $i \neq j$ ;

3) для всех  $\hat{\Gamma}_i$ ,  $i = 1, 2, \dots, l$ , дуга  $O_{\hat{\Gamma}_i} \setminus \hat{\Gamma}_i$ , дополняющая  $\hat{\Gamma}_i$  до целой окружности  $C_{\hat{\Gamma}_i}$ , целиком лежит внутри  $Q$ .

Области, для которых выполнено условие (P), можно рассматривать, в некотором смысле, как «малые возмущения» областей со строго выпуклым внутрь краем, бильярды внутри которых были изучены в (4).

Имеет место следующая основная

**Теорема 1.** Если область  $Q$  удовлетворяет условию (P) и рассеивающие компоненты границы  $\partial Q$  пересекаются трансверсально, то бильярд внутри  $Q$  является K-системой.

3. Путь к доказательству этой теоремы, как обычно, лежит через построение трансверсальных слоев для потока  $\{S_t\}$  и исследование их эргодических свойств.

Пусть моменты последовательного отражения от края траекторией точки  $x \in M_1$  суть  $0 \leq t_1 < t_2 < \dots$ . Обозначим  $k_i(x)$  кривизну края в точке  $i$ -го отражения,  $\varphi_i(x)$  — угол падения при  $i$ -м отражении,  $\pi/2 \leq \varphi_i(x) \leq 3\pi/2$ ,  $\tau_i = t_i - t_{i-1}$ . Рассмотрим бесконечную цепную дробь

$$\kappa_+^{(c)}(x) = 2 \frac{k_0(x)}{\cos \varphi_0(x)} + \frac{1}{-\tau_1 + \frac{1}{2 \frac{k_1(x)}{\cos \varphi_1(x)} + \frac{1}{-\tau_2 + \frac{1}{2 \frac{k_2(x)}{\cos \varphi_2(x)} + \dots}}} \quad (1)$$

**Лемма 1.** Отрезок цепной дроби (1), соответствующий серии из  $n$  идущих подряд отражений траекторией точки  $x$  от одной и той же фокусирующей компоненты  $\hat{\Gamma}_i$ , имеет вид

$$\frac{4}{\tau} + \frac{1}{-\tau + \frac{1}{\frac{4}{\tau} + \frac{1}{-\tau + \frac{1}{\frac{4}{\tau} + \frac{1}{-\tau + \frac{1}{\frac{4}{\tau} + \dots + \frac{1}{-\tau + \frac{1}{\frac{4}{\tau}}}}}}}}} \quad (2)$$

где  $\tau$  — промежуток времени между двумя последовательными отражениями от  $\hat{\Gamma}_i$  и цепная дробь имеет  $2n + 1$  членов.

Действительно, кривизна компоненты  $\hat{\Gamma}_i$  постоянна и равна  $k^{(i)} < 0$ . Отсюда и из закона отражения следует, что углы падения при всех отражениях из этой серии одинаковы и равны  $\varphi$ . Поэтому совпадают промежутки времени между каждыми двумя последовательными отражениями. Равенство

$2 \frac{k^{(i)}}{\cos \varphi} = \frac{4}{\tau}$  легко вытекает из изложенного выше.

**Лемма 2.** Для любой точки  $x \in M_1$  цепная дробь (1) сходится.

Доказательство этого утверждения вытекает из леммы 1, основных рекуррентных соотношений для цепных дробей и из теоремы Зейделя — Штерне (см. (5)).

Рассмотрим такой пучок траекторий, кривизна которого в любой его точке  $x \in M_1$  равна  $\kappa_+^{(c)}(x)$ . Из определения  $M_1$  вытекает, что  $\kappa_+^{(c)}(x)$  есть кривизна пучка (в точке  $x$ ) в момент после отражения от края  $\partial Q$ . Тогда кривизна (в точке с тем же носителем) этого пучка в момент перед отражением от края равна (см. (4, 4))

$$\kappa_-^{(c)}(x) = \kappa_+^{(c)}(x) - 2 \frac{k_0(x)}{\cos \varphi_0(x)}.$$

Пучок траекторий с отрицательной кривизной будем называть расходящимся, а пучок с положительной кривизной — сходящимся.



Справедлива следующая основная

**Лемма 3.** Пусть на произвольную компоненту  $\tilde{\Gamma}_i$  фокусирующей части границы  $\partial Q^-$  падает пучок траекторий нулевой кривизны, который имеет  $n$  подряд идущих отражений от  $\tilde{\Gamma}_i$ .

Тогда для любого линейного элемента  $x$  из этого пучка и для любого числа  $m$ ,  $1 \leq m \leq n$ , справедливы следующие неравенства:  $\kappa_-^{(c)}(T^m x_0) < 0$ ,  $\kappa_+^{(c)}(T^m x_0) > 0$ ,  $\kappa_+^{(c)}(T^{m-1} x_0) > |\kappa_-^{(c)}(T^m x_0)|$ , причем

$$\lim_{\substack{m \rightarrow \infty \\ n \rightarrow \infty}} \frac{\kappa_+^{(c)}(T^{m-1} x_0)}{|\kappa_-^{(c)}(T^m x_0)|} = 1, \quad x_0 = S_{\tau(x)-0} x \in M_1.$$

Таким образом, основная лемма утверждает, что между любыми двумя последовательными отражениями от  $\tilde{\Gamma}_i$  рассматриваемый пучок проходит через сопряженную точку и испытывает расширение, причем коэффициент расширения стремится к единице вместе с номером отражения в серии.

Доказательство этого утверждения проводится по той же схеме, по которой обычно доказывается уже упоминавшаяся теорема Зейделя — Штерне. При этом существенно используется результат леммы 1, позволяющей оценить при помощи рекуррентных соотношений величины подходящих дробей для цепной дроби (1).

Легко доказывается (см. (4)) следующая

**Лемма 4.** Если рассеивающие компоненты границы  $\partial Q^+$  пересекаются трансверсально, то найдется такая константа  $L$ , что для любой угловой точки  $\tilde{q}$  найдется окрестность  $U_{\tilde{q}}$  такая, что любой отрезок траектории, целиком лежащий внутри  $U_{\tilde{q}}$  имеет не более чем  $L$  отражений от края.

Из лемм 1—4, леммы Бореля — Кантелли (см. (6)) и теоремы 3.1 из работы (1) вытекает

**Теорема 2.** Для почти каждой точки  $x_0 \in M_1$  существует кривая  $\gamma$  класса  $C^1$ , проходящая через точку  $x_0$  и принадлежащая локальному сжимающемуся трансверсальному слою точки  $x_0$ , заданная уравнением  $\varphi = \varphi(r)$ , причем

$$\frac{d\varphi}{dr} = -\kappa_+^{(c)}(x(r, \varphi)) \cos \varphi + k(x),$$

где  $r$  — параметр длины дуги на  $\partial Q$ .

Слои расширяющегося трансверсального слоения для автоморфизма  $T$  строятся аналогично. Построенные трансверсальные слоения абсолютно непрерывны (см. (2)). Доказательство этого утверждения такое же, как и для рассеивающих бильярдов (см. (1)).

Далее для рассматриваемых динамических систем по той же схеме, что и в (4), доказывается утверждение, аналогичное «основной теореме теории рассеивающих бильярдов».

Отсюда стандартными методами (см. (1)) выводится утверждение теоремы 1.

Автор благодарен Я. Г. Синаю за внимание к работе.

Московский государственный университет  
им. М. В. Ломоносова

Поступило  
12 XII 1972

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> Я. Г. Синай, УМН, 25, 2, 141 (1970). <sup>2</sup> Д. В. Аносов, Я. Г. Синай, УМН, 22, 5, 107 (1967). <sup>3</sup> В. А. Рохлин, УМН, 4, 2, 57 (1949). <sup>4</sup> Л. А. Бунимович, Я. Г. Синай, Матем. сборн., 90(132), 3, 414 (1973). <sup>5</sup> А. Н. Хованский, Приложение пепных дробей и их обобщений к вопросам приближенного анализа, М., 1956. <sup>6</sup> И. И. Гихман, А. В. Скороход, Введение в теорию случайных процессов, «Наука», 1965.