

УДК 517.926

ОБ ОДНОМ ПАРАДОКСАЛЬНОМ СВОЙСТВЕ ОТОБРАЖЕНИЯ СДВИГА НА БЕСКОНЕЧНОМЕРНОМ ТОРЕ

© 2024 г. С. Д. Глызин^{1, *}, А. Ю. Колесов^{1, **}

Представлено академиком РАН В. В. Козловым

Поступило 06.07.2023 г.

После доработки 19.01.2024 г.

Принято к публикации 20.01.2024 г.

Рассматривается бесконечномерный тор $\mathbb{T}^\infty = \ell_p / 2\pi\mathbb{Z}^\infty$, где ℓ_p , $p \geq 1$ – соответствующее пространство последовательностей, \mathbb{Z}^∞ – естественная целочисленная решетка в ℓ_p . Исследуется классический в теории динамических систем вопрос о поведении траекторий отображения сдвига на указанном торе. Точнее говоря, предлагаются некоторые достаточные условия, гарантирующие пустоту ω -предельного и α -предельного множеств любой траектории отображения сдвига на \mathbb{T}^∞ .

Ключевые слова: целочисленная решетка, бесконечномерный тор, отображение сдвига, турбулентное поведение траекторий

DOI: 10.31857/S2686954324010041, EDN: ZTWIWM

1. ОПИСАНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

История развития современной теории динамических систем и основные ее достижения подробно описаны в целом ряде обзоров и монографий (см., например, [1, 2]). Одним из аспектов данной теории является вопрос о поведении траекторий стандартного отображения сдвига на торе \mathbb{T}^m , $m \geq 2$. В настоящей работе этот вопрос изучается для бесконечномерного тора \mathbb{T}^∞ . Как оказывается, переход от \mathbb{T}^m к \mathbb{T}^∞ может привести к новому и весьма парадоксальному эффекту – так называемому турбулентному поведению траекторий. Упомянутый эффект заключается в том, что как ω -предельное, так и α -предельное множества любой траектории оператора сдвига на \mathbb{T}^∞ являются пустыми. Отметим, что под *траекториями с турбулентным поведением* мы, как и в монографии [3], будем понимать *ограниченные в заданном фазовом пространстве траектории с пустым ω -предельным множеством*. Мотивируется такое определение тем, что в книге [3] была предложена феноменологическая модель турбулентного поведения траекторий, в которой их

ω -предельное множество пусто. В нашем случае ситуация близка к описанной в данной работе и, в частности, выполнено главное условие турбулентности, касающееся пустоты ω -предельного множества.

В отличие от общепринятого определения бесконечномерного тора (см. [4, 5]) нами в работе [6] дано новое определение \mathbb{T}^∞ как факторизации произвольного бесконечномерного банахова пространства E по некоторой абстрактной целочисленной решетке \mathbb{Z}^∞ . В настоящей статье мы продолжаем изучение свойств нашего тора. Точнее говоря, ниже будем интересоваться отображением сдвига на одном конкретном бесконечномерном торе. Выбор этого тора обусловлен прежде всего тем, что, как и в конечномерном случае, его элементы допускают естественные координатные представления.

Сначала дадим определение интересующего нас тора \mathbb{T}^∞ . С этой целью обратимся к банаховому пространству ℓ_p , $p \geq 1$, состоящему из векторов

$$\begin{aligned} \varphi &= \text{colon}(\varphi_{(1)}, \varphi_{(2)}, \dots, \varphi_{(k)}, \dots), \\ \varphi_{(k)} &\in \mathbb{R}, \quad k \geq 1, \\ \|\varphi\| &\stackrel{\text{def}}{=} \left(\sum_{k=1}^{\infty} |\varphi_{(k)}|^p \right)^{1/p} < \infty. \end{aligned} \tag{1}$$

¹Центр интегрируемых систем, Ярославский государственный университет им. П.Г. Демидова, Ярославль, Россия

*E-mail: glyzin.s@gmail.com

**E-mail: andkolesov@mail.ru

Далее фиксируем в этом пространстве естественную целочисленную решетку

$$\mathbb{Z}^\infty = \{l = \text{colon}(l_{(1)}, l_{(2)}, \dots, l_{(k)}, \dots) \in \ell_p : l_{(k)} \in \mathbb{Z}, k \geq 1\} \quad (2)$$

и заметим, что в силу сходимости ряда $\sum_{k=1}^\infty |l_{(k)}|^p$ (см. (1)) любой вектор $l \in \mathbb{Z}^\infty$ имеет лишь конечное число ненулевых координат.

Перейдем теперь к определению тора \mathbb{T}^∞ . В связи с этим с помощью целочисленной решетки (2) введем в пространстве ℓ_p отношение эквивалентности по следующему правилу. Будем говорить, что два вектора $x, y \in \ell_p$ эквивалентны, если имеет место равенство $x - y = 2\pi l$ при некотором $l \in \mathbb{Z}^\infty$. Что же касается тора \mathbb{T}^∞ , то таковым назовем множество всех классов эквивалентности, порожденных данным отношением.

Иными словами, справедливы равенства $\mathbb{T}^\infty = \ell_p / 2\pi\mathbb{Z}^\infty = \text{rg}(\ell_p)$, где отображение $\text{rg} : \ell_p \rightarrow \mathbb{T}^\infty$ — так называемая естественная проекция. Эта проекция действует по правилу

$$\text{rg} : \varphi \mapsto \{\varphi\}, \quad (3)$$

где φ — произвольный элемент из ℓ_p , а $\{\varphi\}$ — класс эквивалентности из \mathbb{T}^∞ , содержащий φ . Следует также отметить, что \mathbb{T}^∞ представляет собой абелеву группу относительно операции сложения, определяющейся по правилу:

$$\{\varphi_1\} + \{\varphi_2\} = \{\varphi_1 + \varphi_2\} \quad \forall \varphi_1, \varphi_2 \in \ell_p. \quad (4)$$

$$\mathcal{U} = \{\varphi = \text{colon}(\varphi_{(1)}, \varphi_{(2)}, \dots, \varphi_{(k)}, \dots) \in \ell_p : -\pi < \varphi_{(k)} \leq \pi, k \geq 1\}. \quad (7)$$

Перейдем теперь к описанию интересующего нас отображения сдвига. Таковым назовем преобразование вида

$$G_\Delta : \varphi \mapsto \varphi + \Delta, \quad (8)$$

где φ — произвольная точка тора \mathbb{T}^∞ , Δ — фиксированный элемент из \mathbb{T}^∞ , а операция сложения определена по правилу (4). Подчеркнем, что в силу вытекающего из (4) соотношения

$$n\{\varphi\} = \{n\varphi\} \quad \forall \varphi \in \ell_p, \forall n \in \mathbb{Z} \quad (9)$$

В дальнейшем для краткости одной и той же буквой φ будем обозначать как вектор из ℓ_p , так и соответствующий ему класс $\{\varphi\} \in \mathbb{T}^\infty$. Это не вызовет недоразумений, поскольку из контекста всегда будет ясно, о каком именно объекте идет речь.

Метрику на торе \mathbb{T}^∞ зададим равенством

$$\rho(\varphi_1, \varphi_2) = \inf_{l \in \mathbb{Z}^\infty} \left\| \text{rg}^{-1}(\varphi_1) - \text{rg}^{-1}(\varphi_2) + 2\pi l \right\| \quad (5)$$

$$\forall \varphi_1, \varphi_2 \in \mathbb{T}^\infty,$$

где, напомним, $\|\cdot\|$ — норма в ℓ_p , а $\text{rg}^{-1}(\varphi_1), \text{rg}^{-1}(\varphi_2) \in \ell_p$ — произвольные прообразы точек $\varphi_1, \varphi_2 \in \mathbb{T}^\infty$. Так как упомянутые прообразы определяются с точностью до аддитивных добавок вида $2\pi l$, $l \in \mathbb{Z}^\infty$, то метрика (5) не зависит от их конкретного выбора. Отметим также, что в силу формулы (5) отображение (3) является локальной изометрией, т.е.

$$\rho(\text{rg}(\varphi_1), \text{rg}(\varphi_2)) = \|\varphi_1 - \varphi_2\| \quad (6)$$

$$\forall \varphi_1, \varphi_2 \in \ell_p, \|\varphi_1 - \varphi_2\| \leq \varepsilon_0,$$

где $\varepsilon_0 = \text{const} \in (0, \pi)$. В свою очередь, из соотношения (6) автоматически вытекает полнота пространства $(\mathbb{T}^\infty, \rho)$.

В последующем нам понадобится понятие фундаментального множества тора \mathbb{T}^∞ . Таковым будем называть множество $\mathcal{U} \subset \ell_p$, для которого $\text{rg}(\mathcal{U}) = \mathbb{T}^\infty$ и отображение $\text{rg} : \mathcal{U} \rightarrow \mathbb{T}^\infty$ взаимно однозначно. Подчеркнем, что такое множество может быть выбрано разными способами. Мы же будем считать, что всюду ниже

элемент $n\Delta \in \mathbb{T}^\infty$ корректно определен при всех $n \in \mathbb{Z}$. Тем самым для любой траектории $\varphi_n = G_\Delta^n(\varphi_0)$, $\varphi_0 \in \mathbb{T}^\infty$, $n \in \mathbb{Z}$ отображения (8) справедливо равенство

$$\varphi_n = \varphi_0 + n\Delta, \quad n \in \mathbb{Z}. \quad (10)$$

Для формулировки результатов о турбулентном поведении траекторий (10) нам потребуется так называемый вектор сдвига

$$\gamma = \text{colon}(\gamma_{(1)}, \gamma_{(2)}, \dots, \gamma_{(s)}, \dots) \in \mathcal{U}, \quad \gamma = \text{rg}^{-1}(\Delta), \quad (11)$$

где \mathcal{U} — фундаментальное множество (7).

Теорема 1. *Предположим, что компоненты $\gamma_{(s)}$ вектора (11) удовлетворяют условиям*

$$\gamma_{(s)} \neq 0 \quad \forall s \geq 1, \quad R_* \stackrel{\text{def}}{=} \sup_{k \geq 1} \frac{\lambda_k}{\lambda_{k+1}} < \infty, \quad (12)$$

где $\lambda_1 > \lambda_2 > \dots > \lambda_k > \dots$ — все занумерованные в порядке убывания попарно различные значения, принимаемые последовательностью $|\gamma_{(s)}|, s \geq 1$. Тогда траектории (10) отображения (8) демонстрируют турбулентное поведение.

Следующий результат относится к частному случаю

$$|\gamma_{(s)}| = f(\psi) \big|_{\psi=s}, s \geq 1, \quad (13)$$

где $f(\psi)$ — некоторая непрерывная по $\psi \in [1, +\infty)$, положительная и строго убывающая функция. Предполагаем также, что

$$\lim_{\psi \rightarrow +\infty} f(\psi) = 0, \quad \int_1^{+\infty} f^p(\psi) d\psi < \infty. \quad (14)$$

Кроме того, в дальнейшем нам потребуется обратная к $f(\psi)$ функция $g(\psi)$, определенная на полуинтервале $\psi \in (0, f(1)]$ и обладающая свойством $g(\psi) \rightarrow +\infty$ при $\psi \rightarrow +0$.

Теорема 2. *В случае (13), (14) турбулентное поведение траекторий отображения (8) имеет место при выполнении хотя бы одного из следующих двух условий:*

1) найдутся такие постоянные $0 < z_1 < z_2 < \pi/2$, что

$$\liminf_{n \rightarrow +\infty} (g(z_1/n) - g(z_2/n)) > 1; \quad (15)$$

2) существует такая постоянная $z \in (0, \pi)$, что

$$\liminf_{n \rightarrow +\infty} n \left(\int_{\psi_n}^{+\infty} f^p(\psi) d\psi \right)^{1/p} > 0, \quad (16)$$

где $\psi_n = g(z/n) + 1$.

Интересно отметить, что условия (12), (15), (16) выполняются при $\gamma_{(s)} = 1/s^\delta$, где $\delta = \text{const} > 1/p$, $s \geq 1$, и $\gamma_{(s)} = q^s$, где $q = \text{const} \in (0, 1)$, $s \geq 1$. Если же $\gamma_{(s)} = \exp(-s^2)$, $s \geq 1$, то все эти условия нарушаются.

2. О ДОКАЗАТЕЛЬСТВЕ ТЕОРЕМ

Прежде чем приступить непосредственно к обоснованию Теоремы 1, установим некоторое специальное представление для метрики (5). В связи с этим для любых двух элементов $\varphi_1, \varphi_2 \in \mathbb{T}^\infty$ положим

$$\begin{aligned} \theta_k &= \text{pr}^{-1}(\varphi_k) \in \mathcal{U}, \quad \theta_k = \\ &= \text{colon}(\theta_{(1)}^k, \theta_{(2)}^k, \dots, \theta_{(s)}^k, \dots), \quad k = 1, 2. \end{aligned} \quad (17)$$

Как оказывается, имеет место равенство

$$\rho(\varphi_1, \varphi_2) = \left(\sum_{s=1}^{\infty} \min_{l_{(s)} \in \mathbb{Z}} |\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2 + 2\pi l_{(s)}|^p \right)^{1/p}. \quad (18)$$

Кроме того, в случае

$$|\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2| < \pi \quad (19)$$

соответствующий минимум из (18) достигается только при $l_{(s)} = 0$.

Действительно, поскольку при каждом $s \geq 1$ имеем $|\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2 + 2\pi l_{(s)}| \rightarrow +\infty$ при $|l_{(s)}| \rightarrow +\infty$, то фигурирующие в (18) минимумы заведомо достигаются при некоторых $l_{(s)} = l_{(s)}^0 \in \mathbb{Z}$, $s \geq 1$. Далее в случае (19) в силу очевидных неравенств

$$\begin{aligned} &|\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2 + 2\pi l_{(s)}| \geq \\ &\geq 2\pi - |\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2| \quad \forall l_{(s)} \in \mathbb{Z}, \quad l_{(s)} \neq 0, \quad s \geq 1 \end{aligned}$$

с необходимостью имеем $l_{(s)}^0 = 0$. Что же касается условия (19), то, согласно включениям $\theta_k \in \ell_p$ и вытекающим из них предельным равенствам $\lim_{s \rightarrow +\infty} \theta_{(s)}^k = 0$, $k = 1, 2$, оно заведомо выполняется для всех достаточно больших номеров s . Тем самым минимизирующий вектор $l_0 = \text{colon}(l_{(1)}^0, l_{(2)}^0, \dots, l_{(s)}^0, \dots)$ автоматически принадлежит целочисленной решетке (2).

Суммируя проделанные построения, приходим к выводу, что

$$\begin{aligned} &\left(\sum_{s=1}^{\infty} \min_{l_{(s)} \in \mathbb{Z}} |\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2 + 2\pi l_{(s)}|^p \right)^{1/p} = \\ &= \|\theta_1 - \theta_2 + 2\pi l_0\|. \end{aligned}$$

А отсюда и из (5), (17), в свою очередь, следует, что метрика $\rho(\varphi_1, \varphi_2)$ не превосходит выражения, фигурирующего в правой части соотношения (18). Что же касается противоположного нестроого неравенства, то оно получается из очевидной оценки

$$\left(\sum_{s=1}^{\infty} \min_{l(s) \in \mathbb{Z}} |\theta_{(s)}^1 - \theta_{(s)}^2 + 2\pi l(s)|^p \right)^{1/p} \leq \|\theta_1 - \theta_2 + 2\pi l\| \quad \forall l \in \mathbb{Z}^{\infty}$$

при переходе к инфимуму по $l \in \mathbb{Z}^{\infty}$. Таким образом, формула (18) полностью обоснована.

Обратимся теперь к произвольной траектории (10) отображения (8) и обозначим через A и B ее ω -предельное и α -предельное множества соответственно. Далее, пусть A_0 и B_0 – аналогичные множества для случая $\varphi_0 = 0$ (“0” – нулевой класс эквивалентности из \mathbb{T}^{∞}). Тогда, принимая во внимание вытекающее из (5) равенство $\rho(\varphi_1 + \varphi_0, \varphi_2 + \varphi_0) = \rho(\varphi_1, \varphi_2) \quad \forall \varphi_0, \varphi_1, \varphi_2 \in \mathbb{T}^{\infty}$, имеем

$$\begin{aligned} A &= \varphi_0 + A_0 = \{\varphi_0 + a_0 : a_0 \in A_0\}, \\ B &= \varphi_0 + B_0 = \{\varphi_0 + b_0 : b_0 \in B_0\}. \end{aligned}$$

Тем самым для обоснования Теоремы 1 достаточно убедиться в пустоте множеств A_0 и B_0 . А т.к. очевидным образом $B_0 = -A_0 = \{-a_0 : a_0 \in A_0\}$, достаточно показать, что $A_0 = \emptyset$.

Согласно формулам (9), (10), интересующая нас проблема сводится к проверке выполнения неравенства

$$\liminf_{n \rightarrow +\infty} \rho(\varphi_n, \alpha) > 0 \quad \forall \alpha \in \mathbb{T}^{\infty}, \quad (20)$$

где $\varphi_n = \text{rg}(n\gamma)$, $n \geq 1$. В связи с этим без ограничения общности будем считать, что

$$\gamma_{(s)} > 0, \quad \gamma_{(s+1)} \leq \gamma_{(s)} \quad \forall s \in \mathbb{N}, \quad (21)$$

а значит, справедлива формула (см. (12))

$$\sup_{s \geq 1} \frac{\gamma_{(s)}}{\gamma_{(s+1)}} = \sup_{k \geq 1} \frac{\lambda_k}{\lambda_{k+1}} = R_* < \infty. \quad (22)$$

Подчеркнем, что выполнения соотношений (21) всегда можно добиться путем соответствующей перестановки координат $\varphi_{(k)}$ из (1) и замене некоторых из них на $-\varphi_{(k)}$.

Итак, фиксируем произвольно элемент $\alpha \in \mathbb{T}^{\infty}$ и положим

$$\begin{aligned} \text{rg}^{-1}(\varphi_n) &= \theta_n = \text{colon}(\theta_{(1)}^n, \theta_{(2)}^n, \dots, \theta_{(s)}^n, \dots) \in \mathcal{U}, \\ \text{rg}^{-1}(\alpha) &= \beta = \text{colon}(\beta_{(1)}, \beta_{(2)}, \dots, \beta_{(s)}, \dots) \in \mathcal{U}. \end{aligned} \quad (23)$$

Нетрудно увидеть, что для компонент $\theta_{(s)}^n$ из (23) имеют место соотношения

$$\theta_{(s)}^n \in (-\pi, \pi], \quad \theta_{(s)}^n = n\gamma_{(s)} \text{ где } n\gamma_{(s)} \leq \pi. \quad (24)$$

Далее фиксируем две постоянные z_1, z_2 , удовлетворяющие требованиям

$$0 < z_1 < z_2 < \frac{\pi}{2}, \quad \frac{z_2}{z_1} > R_*, \quad (25)$$

где R_* – величина из (12), (22), и рассмотрим серию отрезков

$$I_s = \left[\frac{z_1}{\gamma_{(s)}}, \frac{z_2}{\gamma_{(s)}} \right], \quad s \geq 1. \quad (26)$$

Заметим далее, что в силу соотношений (21), (22), (25) справедливы неравенства

$$\frac{z_1}{\gamma_{(s)}} \leq \frac{z_1}{\gamma_{(s+1)}} < \frac{z_2}{\gamma_{(s)}} \leq \frac{z_2}{\gamma_{(s+1)}}, \quad s \geq 1.$$

В свою очередь, из приведенных неравенств вытекает, что отрезки (26) с номерами s и $s+1$ имеют непустое пересечение, а значит,

$$\left[\frac{z_1}{\gamma_{(1)}}, +\infty \right) = \bigcup_{s=1}^{\infty} I_s. \quad (27)$$

На завершающей стадии доказательства выберем такое достаточно большое $n_* \in \mathbb{N}$, чтобы при всех $n \geq n_*$ выполнялось условие $n \geq z_1 / \gamma_{(1)}$. В этом случае в силу равенства (27) при каждом $n \geq n_*$ существует такой номер $s = s_n$, $s_n \rightarrow +\infty$ при $n \rightarrow +\infty$, что $n \in I_{s_n}$, или, что то же самое,

$$z_1 \leq n\gamma_{(s_n)} \leq z_2 \quad \forall n \geq n_*. \quad (28)$$

Заметим еще, что, поскольку $\beta_{(s_n)} \rightarrow 0$ при $n \rightarrow +\infty$ (см. (23)), то без ограничения общности можно считать выполненными неравенства

$$\left| \beta_{(s_n)} \right| < \frac{\pi}{2}, \quad n \geq n_*. \quad (29)$$

Объединяя соотношения (24), (25), (28), (29), приходим к выводу, что при всех $n \geq n_*$

выполняется аналогичное (19) условие $|n\gamma_{(s_n)} - \beta_{(s_n)}| < \pi$. Тем самым в силу (18) имеем $\rho(\varphi_n, \alpha) \geq |n\gamma_{(s_n)} - \beta_{(s_n)}|$, $n \geq n_*$. А отсюда и из (28) требуемое свойство (20) вытекает автоматически. Теорема 1 доказана.

При доказательстве Теоремы 2, как и выше, без ограничения общности будем считать, что $\gamma_{(s)} > 0 \forall s \geq 1$. Далее обратимся к неравенствам

$$z_1 \leq n\gamma_{(s)} \leq z_2, \quad (30)$$

где постоянные z_1, z_2 заимствованы из условия (15) (которое предполагаем выполненным). Соотношения (13), (14) позволяют переписать эти оценки в эквивалентном виде $g(z_2/n) \leq s \leq g(z_1/n)$. А т.к. $g(z_1/n) - g(z_2/n) > 1$ при всех достаточно больших n , то неравенства (30) заведомо справедливы на некоторой последовательности номеров $s = s_n$, $s_n \rightarrow +\infty$ при $n \rightarrow +\infty$. После этого для завершения обоснования теоремы остается повторить соответствующий фрагмент доказательства Теоремы 1.

При выполнении условия (16) ситуация проще. Опираясь на соотношение (18), нетрудно убедиться в том, что фигурирующий в (20) нижний предел оценивается снизу нижним пределом из (16), который является строго положительным. Тем самым утверждение о турбулентном поведении траекторий отображения сдвига сохраняется и в этом случае.

3. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Следует отметить, что, как правило, в математической литературе под понятием "бесконечномерный тор" подразумевается прямое произведение счетного числа окружностей $\mathbb{T} = \mathbb{R} / 2\pi\mathbb{Z}$ с тихоновской топологией (см., например, [4, 5]). Упомянутое произведение будем обозначать через $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$ и называть тихоновским тором. Его элементами являются бесконечномерные векторы вида $\tilde{\varphi} = (\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_m, \dots)$, $\varphi_m \in \mathbb{T}$, $m \geq 1$, а метрика на $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$ вводится по следующему правилу.

Сначала для любых двух элементов $\varphi_1, \varphi_2 \in \mathbb{T}$ определяем расстояние между ними по аналогичной (5) формуле $d(\varphi_1, \varphi_2) = \min_{l \in \mathbb{Z}} |\theta_1 - \theta_2 + 2\pi l|$, где $\theta_1, \theta_2 \in \mathbb{R}$ — произвольные представители соответствующих классов эквивалентности $\varphi_1, \varphi_2 \in \mathbb{T}$. После этого для любых двух элементов

$$\tilde{\varphi}^k = (\varphi_1^k, \varphi_2^k, \dots, \varphi_m^k, \dots), \quad \varphi_m^k \in \mathbb{T}, \\ k = 1, 2, \quad m \geq 1$$

из $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$ полагаем

$$\rho(\tilde{\varphi}^1, \tilde{\varphi}^2) = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{2^m} \frac{d(\varphi_m^1, \varphi_m^2)}{1 + d(\varphi_m^1, \varphi_m^2)}. \quad (31)$$

В отличие от нашего тора \mathbb{T}^∞ , который представляет собой некомпактное аналитическое банахово многообразие без края (см. [6]), тихоновский тор $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$, снабженный метрикой (31), является компактным метрическим пространством. Таким образом, отображение сдвига на $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$ заведомо не может обладать свойством турбулентного поведения траекторий. Однако для него справедлив известный классический результат о минимальности (см. [1, 2]).

Для пояснения сути дела рассмотрим произвольное отображение сдвига на $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$, допускающее в канонических координатах $x_{(s)} \in (-\pi, \pi]$, $s \geq 1$ представление

$$x_{(s)} \mapsto x_{(s)} + \gamma_{(s)} \pmod{2\pi}, \quad s \geq 1, \quad (32)$$

где $\gamma_{(s)} \in (-\pi, \pi]$, $s \geq 1$. Имеет место следующая

Теорема 3. *Отображение (32) является минимальным на торе $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$ тогда и только тогда, когда компоненты $\{\gamma_{(s)}, s \geq 1\}$ и величина 2π линейно независимы над полем рациональных чисел.*

Сформулированный результат вытекает из аналогичного конечномерного результата и из факта равномерной по $\tilde{\varphi}^1, \tilde{\varphi}^2 \in \tilde{\mathbb{T}}^\infty$ малости остатков рядов из (31). Для сравнения отметим: остатки рядов из (18) указанной равномерной малостью не обладают. Именно по этой причине при замене $\tilde{\mathbb{T}}^\infty$ на \mathbb{T}^∞ утверждение Теоремы 3 не верно (см. Теоремы 1, 2).

ИСТОЧНИК ФИНАНСИРОВАНИЯ

Исследование выполнено за счет гранта Российского научного фонда № 22-11-00209, <https://rscf.ru/en/project/22-11-00209/>.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Каток А.Б., Хасселблат Б. Введение в современную теорию динамических систем. М.: Факториал, 1999.

2. Каток А.Б., Хасселблат Б. Введение в теорию динамических систем с обзором последних достижений. М.: МЦНМО, 2005.
3. Мищенко Е.Ф., Садовничий В.А., Колесов А.Ю., Розов Н.Х. Многоликий хаос. М.: Физматлит, 2012.
4. Jessen B. // Acta Math. 1934. V. 63. P. 249–323.
5. Kozlov V.V. // Russian Journal of Mathematical Physics. 2021. V. 28. № 1. P. 73–83.
6. Глызин С.Д., Колесов А.Ю. // УМН. 2022. Т. 77. Вып. 3 (465). С. 3–72.

ON A PARADOXICAL PROPERTY OF THE SHIFTING MAPPING ON AN INFINITE-DIMENSIONAL TORI

S.D. Glyzin^a, A. Yu. Kolesov^a

^a*P.G. Demidov Yaroslavl State University, Center of Integrable Systems, Yaroslavl, Russia*

Presented by Academician of the RAS V.V. Kozlov

An infinite-dimensional torus $\mathbb{T}^\infty = \ell_p / 2\pi\mathbb{Z}^\infty$, where ℓ_p , $p \geq 1$ – space of sequences, \mathbb{Z}^∞ – natural integer lattice in ℓ_p , is considered. We study the classical question in the theory of dynamical systems about the behavior of trajectories of a shift mapping on the specified torus. More precisely, some sufficient conditions are proposed that guarantee the emptiness of the ω -limit and α -limit sets of any of the shift mapping onto \mathbb{T}^∞ .

Keywords: integer lattice, infinite-dimensional torus, shift mapping, turbulent behavior of trajectories