

УДК 517.938

И. Н. Гроd, В. Л. Кулик

О свойствах непрерывности инвариантных торов и функции Грина линейных расширений на торе

В предположении, что система уравнений

$$d\varphi/dt = a(\varphi), \quad dx/dt = A(\varphi)x + f(\varphi), \quad (1)$$

где $\varphi = (\varphi_1, \dots, \varphi_m) \in \mathcal{I}_m$, $x \in R^n$, $A(\varphi) \in C^r(\mathcal{I}_m)$, обладает инвариантным тором \mathcal{T}_m :

$$x = u(\varphi). \quad (2)$$

возникает вопрос о степени непрерывности функции $u(\varphi)$ в зависимости (2) от степени непрерывности вектор-функций $a(\varphi)$, $f(\varphi)$ и матричной функции $A(\varphi)$. Эта зависимость имеет далеко не очевидный характер. Так, правые части в (1) могут быть непрерывно дифференцируемы, а инвариантный тор (2) может не удовлетворять даже условию Липшица по переменным φ . Изучению данного вопроса посвящено много работ (см., например [1—5]). При развитии исследований работ [1—4] обнаружилось, что функция Грина $G_0(\tau, \varphi)$ обладает несколько большей степенью непрерывности по φ , чем тор (2). Об этом и пойдет речь в настоящей статье. В первой ее части сформулированы основные результаты, а во второй приведено их доказательство.

1. Предположим сначала, что функции $a(\varphi)$, $A(\varphi)$, $f(\varphi)$ удовлетворяют условию Липшица

$$\|a(\varphi) - a(\bar{\varphi})\| \leq \alpha \|\varphi - \bar{\varphi}\|, \quad (3)$$

$$\max \{\|A(\varphi) - A(\bar{\varphi})\|, \|f(\varphi) - f(\bar{\varphi})\|\} \leq L \|\varphi - \bar{\varphi}\|. \quad (3')$$

Обозначив через $\varphi_t(\varphi)$ решение задачи Коши $d\varphi/dt = a(\varphi)$, $\varphi|_{t=0} = \varphi_0$, а через $\Omega_\tau^t(\varphi_0)$ матрицант линейной системы $dx/dt = A(\varphi_t(\varphi_0))x$, напомним определение функции Грина задачи об инвариантных торах.

Определение. Пусть существует $n \times n$ -мерная матрица $C(\varphi) \in C^0(\mathcal{I}_m)$ такая, что для функции

$$G_0(\tau, \varphi) = \begin{cases} \Omega_\tau^0(\varphi)C(\varphi_\tau(\varphi)), & \tau < 0, \\ \Omega_\tau^0(\varphi)|C(\varphi_\tau(\varphi)) - I_n|, & \tau > 0 \end{cases} \quad (4)$$

выполняется оценка

$$\|G_0(\tau, \varphi)\| \leq K e^{-|\tau|}, \quad (5)$$

с положительными постоянными K, γ , не зависящими от $\tau \in R, \varphi \in \mathcal{T}_m$. Тогда функцию (4) называют функцией Грина задачи об инвариантных токах системы

$$d\varphi/dt = a(\varphi), \quad dx/dt = A(\varphi)x. \quad (6)$$

Имеет место следующее утверждение.

Теорема 1. Пусть система (6) имеет единственную функцию Грина (4) и правые части системы (1) удовлетворяют условиям Липшица (3), (3'). Тогда для разностей $G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})$, и $u(\bar{\varphi}) - u(\bar{\varphi})$ при всех $\varphi, \bar{\varphi} \in \mathcal{T}_m$, $\|\varphi - \bar{\varphi}\| \leq 1/2$, имеют место оценки

$$\|G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})\| \leq K_0 e^{\gamma |\tau|} \begin{cases} \|\varphi - \bar{\varphi}\|, & \text{если } 2\gamma > \alpha, \\ \|\varphi - \bar{\varphi}\|^{2\gamma/\alpha}, & \text{если } 2\gamma < \alpha, \\ \|\varphi - \bar{\varphi}\| |\ln \|\varphi - \bar{\varphi}\||, & \text{если } 2\gamma = \alpha, \end{cases} \quad (7)$$

$$\|u(\varphi) - u(\bar{\varphi})\| \leq K_0 \begin{cases} \|\varphi - \bar{\varphi}\|, & \text{если } \gamma > \alpha, \\ \|\varphi - \bar{\varphi}\|^{\gamma/\alpha}, & \text{если } \gamma < \alpha, \\ \|\varphi - \bar{\varphi}\| |\ln \|\varphi - \bar{\varphi}\||, & \text{если } \gamma = \alpha. \end{cases} \quad (8)$$

Отказываясь от условий Липшица (3'), предположим, что матричная функция $A(\varphi)$ и вектор-функция $f(\varphi)$ являются только непрерывными и обозначим их модули непрерывности через $\omega(A; \sigma) = \sup_{\|\varphi - \bar{\varphi}\| \leq \sigma} \|A(\varphi) - A(\bar{\varphi})\|$, $\omega(f; \sigma) = \sup_{\|\varphi - \bar{\varphi}\| \leq \sigma} \|f(\varphi) - f(\bar{\varphi})\|$.

В этом случае справедливо следующее утверждение.

Теорема 2. Пусть система (6) имеет единственную функцию Грина (4), выполняется условие Липшица (3) и $A(\varphi), f(\varphi) \in C^\alpha(\mathcal{T}_m)$. Тогда, если только $2\gamma > \alpha$, для функции Грина имеет место оценка

$$\|G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})\| \leq K_0 e^{\gamma |\tau|} \omega(A; \|\varphi - \bar{\varphi}\|), \quad (9)$$

а если $\gamma > \alpha$, то для тора (2) справедливо следующее:

$$\|u(\varphi) - u(\bar{\varphi})\| \leq K_1 \omega(A; \|\varphi - \bar{\varphi}\|) + K_2 \omega(f; \|\varphi - \bar{\varphi}\|). \quad (10)$$

Рассматривая более общий, чем (3), случай, предполагаем, что модуль непрерывности вектор-функции $a(\varphi) : \omega(a; \sigma) = \sup_{\|\varphi - \bar{\varphi}\| \leq \sigma} \|a(\varphi) - a(\bar{\varphi})\|$ такой,

что $\int_0^\infty \frac{d\sigma}{\omega(a; \sigma)} = \infty$. Этого вполне достаточно для единственности решения задачи Коши $\varphi_t(\varphi_0)$ (известная теорема Осгуда).

Обозначив

$$F(z) = \int_d^z \frac{d\sigma}{\omega(a; \sigma)}, \quad d = \text{const}, \quad (11)$$

$$\mathcal{J}_\gamma(A; z) = e^{\gamma F(z)} \int_z^\infty e^{-\gamma F(\sigma)} \frac{\omega(A; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma, \quad (12)$$

сформулируем следующее утверждение.

Теорема 3. Пусть система (6) имеет единственную функцию Грина (4) и вектор-функция $a(\varphi)$ такая, что $F(z) \xrightarrow[z \rightarrow 0]{} \infty$. Тогда $\mathcal{J}_\gamma(\cdot; z) \xrightarrow[z \rightarrow 0]{} 0$ и имеют место оценки

$$\|G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})\| \leq K_0 e^{\gamma |\tau|} \mathcal{J}_{2\gamma}(A; \|\varphi - \bar{\varphi}\|), \quad (13)$$

$$\|u(\varphi) - u(\bar{\varphi})\| \leq K_1 \mathcal{J}_\gamma(A; \|\varphi - \bar{\varphi}\|) + K_2(f; \|\varphi - \bar{\varphi}\|). \quad (14)$$

2. Очевидно, в силу периодичности функций $a(\varphi)$, $A(\varphi)$, $f(\varphi)$ их модули непрерывности обладают свойством $\omega(\cdot; \sigma) \equiv \omega(\cdot, d) = \text{const}$ для всех $\sigma \geq d$ при достаточно большом фиксированном d (например, $d = 2\pi\sqrt{m}$). Для разности функций Грина $G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})$ известно [1] следующее представление:

$$G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi}) = \int_{-\infty}^{\infty} G_0(\tau_1, \varphi) [A(\varphi_{t_1}, (\varphi)) - A(\varphi_{t_1}, (\bar{\varphi}))] G_{t_1}(\tau, \bar{\varphi}) dt_1,$$

оценивая которое, получаем

$$\|G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})\| \leq K^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\gamma(|t_1|+|t_1-\tau|)} \omega(A; \|\varphi_{t_1}(\varphi) - \varphi_{t_1}(\bar{\varphi})\|) dt_1. \quad (15)$$

Разность решений $\varphi_t(\varphi) - \varphi_t(\bar{\varphi})$ можно оценить следующим образом:

$$\|\varphi_t(\varphi) - \varphi_t(\bar{\varphi})\| \leq F^{-1}(F(\|\varphi - \bar{\varphi}\| + |t|)). \quad (16)$$

Подставляя (16) в (15), имеем

$$\begin{aligned} \|G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})\| &\leq K^2 \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\gamma(|t_1|+|t_1-\tau|)} \omega(A; F^{-1}(|t_1| + \\ &\quad + F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|))) dt_1. \end{aligned}$$

Отсюда непосредственно получаем

$$\begin{aligned} \|G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})\| &\leq K^2 e^{\gamma|\tau|} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2\gamma|t_1|} \omega(A; F^{-1}(|t_1| + F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|))) dt_1 = \\ &= 2K^2 e^{\gamma|\tau|} \int_0^{\infty} e^{-2\gamma t_1} \omega(A; F^{-1}(t_1 + F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|))) dt_1. \end{aligned}$$

Произведя замену переменной $\sigma = F^{-1}(t_1 + F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|))$, получаем оценку (13). Теперь покажем, что

$$\lim_{z \rightarrow 0} \mathcal{J}_{2\gamma}(z) = 0. \quad (17)$$

Для этого сначала предположим, что существует конечный предел

$$\lim_{z \rightarrow +0} \int_z^{\infty} e^{-2\gamma F(\sigma)} \frac{\omega(A; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma = C < \infty.$$

Тогда в силу того, что $F(z) \rightarrow -\infty$, имеем

$$\lim_{z \rightarrow +\infty} e^{2\gamma F(z)} \int_z^{\infty} e^{-2\gamma F(\sigma)} \frac{\omega(A; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma = C \lim_{z \rightarrow +0} e^{2\gamma F(z)} = 0.$$

Для случая бесконечного предела, т. е.

$$\lim_{z \rightarrow 0} \int_z^{\infty} e^{-2\gamma F(\sigma)} \frac{\omega(A; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma = \infty,$$

используя правило Лопиталя, получаем

$$\lim_{z \rightarrow 0} \mathcal{J}_{2\gamma}(z) = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{\int_z^\infty e^{-2\gamma F(\sigma)} \frac{\omega(A; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma}{e^{-2\gamma F(z)}} = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{-e^{-2\gamma F(z)} \frac{\omega(A; z)}{\omega(a; z)}}{(-2\gamma) e^{-2\gamma F(z)} \frac{1}{\omega(a; z)}} = \\ = \lim_{z \rightarrow 0} \frac{1}{2\gamma} \omega(A; z) = 0.$$

Рассмотрим теперь случай, когда

$$\omega(a; \sigma) \leq \begin{cases} \alpha\sigma, & \sigma \in [0; d], \\ \alpha d, & \sigma \in]d, \infty[, \end{cases} \quad (18)$$

$$\omega(A; \sigma) \leq \begin{cases} L\sigma, & \sigma \in [0, d], \\ Ld, & \sigma \in]d, \infty[, \end{cases} \quad (19)$$

т. е. случай, когда функции $a(\varphi)$, $A(\varphi)$ удовлетворяют условиям Липшица (3), (3'). При этом функция $F(z)$ принимает вид

$$F(z) = \begin{cases} \frac{1}{\alpha} \ln \frac{z}{d}, & z \in [0, d], \\ \frac{1}{\alpha d} (z - d), & z \in]d, \infty[, \end{cases}$$

следовательно,

$$\mathcal{J}_{2\gamma}(z) = \left(\frac{z}{d} \right)^{2\gamma/\alpha} \left[\int_z^d \left(\frac{d}{\sigma} \right)^{2\gamma/\alpha} \frac{L}{\alpha} + \frac{L}{\sigma} \int_d^\infty e^{-(2\gamma/\alpha d)(\delta-\sigma)} d\sigma \right] = \\ = \frac{1}{\alpha} z^{2\gamma/\alpha} \int_z^d \sigma^{-2\gamma/\alpha} d\sigma + \frac{Ld^{1-2\gamma/\alpha}}{2\gamma} z^{2\gamma/\alpha}. \quad (20)$$

Для доказательства теоремы 1 рассмотрим следующие случаи

1) $\frac{2\gamma}{\alpha} > 1$; получаем

$$\mathcal{J}_{2\gamma}(z) = \frac{L}{2\gamma - \alpha} z + \left(\frac{Ld^{1-2\gamma/\alpha}}{2\gamma} - \frac{Ld^{1-2\gamma/\alpha}}{2\gamma - \alpha} \right) z^{2\gamma/\alpha} < \frac{L}{2\gamma - \alpha} z;$$

2) $\frac{2\gamma}{\alpha} < 1$; имеем

$$\mathcal{J}_{2\gamma}(z) < \frac{\alpha}{(\alpha - 2\gamma) 2\gamma} z^{2\gamma/\alpha};$$

3) $\frac{2\gamma}{\alpha} = 1$, следовательно,

$$\mathcal{J}_{2\gamma}(z) = -\frac{L}{z} \ln z + \frac{L}{\alpha} \left(\frac{1}{2} + \ln d \right) z \leq Cz |\ln z|.$$

Это и убеждает нас в справедливости неравенства (7).

Перейдем теперь к рассмотрению гладкости инвариантного тора (2). Как известно [1], в случае существования единственной функции Грина $G_0(\tau, \varphi)$ система (1) имеет единственный инвариантный тор $x = u(\varphi)$, который представим в следующем виде:

$$u(\varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} G_0(\tau, \varphi) f(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau. \quad (21)$$

Следовательно,

$$u(\varphi) - u(\bar{\varphi}) = \int_{-\infty}^{\infty} [G_0(\tau, \varphi) - G_0(\tau, \bar{\varphi})] f(\varphi_{\tau}(\varphi)) d\tau + \int_{+\infty}^{\infty} G_0(\tau, \varphi) \times \\ \times [f(\varphi_{\tau}(\varphi)) - \varphi_{\tau}(\bar{\varphi})] d\tau. \quad (22)$$

Отсюда, используя оценку (15), непосредственно получаем

$$\|u(\varphi) - u(\bar{\varphi})\| \leq \|f\|_0 K^2 \int_{-\infty}^{\infty} [e^{-\gamma(|t_1|+|t_2|-\tau)} \omega(A; F^{-1}(\|\varphi - \bar{\varphi}\|))] d\tau + \\ + K \int_{+\infty}^{\infty} e^{-\gamma|\tau|} \omega(f; F^{-1}(|\tau| + F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|))) d\tau. \quad (23)$$

В первом слагаемом интегралы можно поменять местами в силу равномерной сходимости интегралов. Таким образом, имеем

$$\|u(\varphi) - u(\bar{\varphi})\| \leq \frac{4K^2 \|f\|_0}{\gamma} \int_{\|\varphi - \bar{\varphi}\|}^{\infty} e^{-\gamma F(\sigma) + \gamma F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|)} \frac{\omega(A; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma + \\ + 2K \int_{\|\varphi - \bar{\varphi}\|}^{\infty} e^{-\gamma F(\sigma) + \gamma F(\|\varphi - \bar{\varphi}\|)} \frac{\omega(f; \sigma)}{\omega(a; \sigma)} d\sigma \leq K_1 \mathcal{J}_{\gamma}(A; \|\varphi - \bar{\varphi}\|) + \\ + K_2 \mathcal{J}_{\gamma}(f; \|\varphi - \bar{\varphi}\|). \quad (24)$$

Полученные неравенства и убеждают нас в справедливости теоремы 3.

Как видно из оценок (24), для получения интересующих неравенств нужно более детально изучить интегралы $J_{\gamma}(A, z)$, $J_{\gamma}(f, z)$. Рассмотрим их в случае выполнения условия (18), т. е. $a(\varphi) \in C_{Lip}(\mathcal{J}_m)$. Очевидно, для любого модуля непрерывности $\omega(\delta)$ справедливо неравенство

$$2 \frac{\omega(t)}{t} \geq \frac{\omega(\sigma)}{\sigma}, \quad t \leq \sigma. \quad (25)$$

Действительно, $\omega(\sigma) = \omega\left(\frac{\sigma}{t} t\right) \leq \omega\left(\left(\left[\frac{\sigma}{t}\right] + 1\right)t\right) \leq \left(\left[\frac{\sigma}{t}\right] + 1\right)\omega(t) \leq 2 \times \frac{\sigma}{t} \omega(t)$. В рассматриваемом случае интеграл $\mathcal{J}_{\gamma}(A; z)$ имеет вид

$$\mathcal{J}_{\gamma}(A; z) = \frac{1}{\alpha} z^{\gamma/\alpha} \int_z^d \frac{\omega(A; \sigma)}{\sigma^{1+\gamma/\alpha}} d\sigma + \frac{\omega(A; d) d^{1-\gamma/\alpha}}{\gamma d} z^{\gamma/\alpha}. \quad (26)$$

Используя неравенство (25), первое слагаемое в (26) оценим следующим образом ($v = \gamma/\alpha > 1$):

$$z^v \int_z^d \frac{\omega(A; \sigma)}{\sigma^{1+v}} d\sigma \leq z^v \frac{\omega(A; z)}{z} \int_z^d \frac{d\sigma}{\sigma^v} = \frac{\omega(A; z)}{z} \frac{1}{v-1} [z - d^{1-v} z^v] \leq \\ \leq \frac{1}{v-1} \omega(A; z),$$

что и завершает доказательство теоремы 2.

1. Стойленко А. М. Элементы математической теории многочастотных колебаний.— М.: Наука, 1987.— 304 с.
2. Стойленко А. М., Кулик В. Л. О непрерывности функции Грина задачи об инвариантном торе // Укр. мат. журн.— 1978.— 30, № 6.— С. 779—788.

3. Митропольский Ю. А., Самойленко А. М., Кулик В. Л. Применение квадратичных форм к исследованию систем линейных дифференциальных уравнений // Дифференц. уравнения.— 1985.— 21, № 5.— С. 776—787.
4. Митропольский Ю. А., Кулик В. Л. Дифференцируемые инвариантные многообразия динамических систем // Там же.— 1986.— 22, № 9.— С. 1523—1532.
5. Sacker J. R., Sell G. R. A spectral theory for linear differential systems // J. Different. Equat.— 1978.— 27, N 3.— P. 320—358.

Ин-т математики АН УССР. Киев

Получено 04.10.88