

ПРО ОДИН МЕТОД ВВЕДЕННЯ ЛОКАЛЬНИХ КООРДИНАТ В ОКОЛІ ІНВАНІАНТНОЇ ТОРОЇДАЛЬНОЇ МНОЖИНИ

We consider a problem of the introduction of local coordinates in a neighborhood of m -dimensional invariant torus of a dynamic system of differential equations in the Euclidean space \mathbf{R}^n in the dimensions satisfying the inequality $m + 1 < n \leq 2m$.

Розглянуто один метод введення локальних координат в околі m -вимірної інваріантної тора динамічної системи диференціальних рівнянь в евклідовому просторі \mathbf{R}^n у розмірностях, пов'язаних співвідношенням $m + 1 < n \leq 2m$.

1. Побудова локальних координат для динамічної системи з інваріантним тором. Розглянемо систему диференціальних рівнянь

$$\frac{dx}{dt} = X(x), \quad x \in \mathbf{R}^n, \quad (1)$$

де $X \in C^r(\mathbf{R}^n)$, $r \geq 1$, $C^r(D)$ — простір r разів неперервно диференційованих функцій в області $D \subseteq \mathbf{R}^n$. Нехай система (1) має інваріантний многовид [1]

$$M: x = f(\varphi), \quad (2)$$

де $f(\varphi) \in C^r(\mathcal{T}_m)$, $C^r(\mathcal{T}_m)$ — простір r разів неперервно диференційованих функцій на m -вимірному торі \mathcal{T}_m ,

$$\text{rank} \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} = m \quad \forall \varphi \in \mathcal{T}_m.$$

Досліджується можливість введення локальних координат в околі інваріантного тора M у випадку, коли система векторів $\frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi}$ не доповнюється до періодичного базису простору \mathbf{R}^n . При цьому, відповідно, не виконуються достатні умови доповнюваності до періодичного базису, виражені у розмірностях, а саме, коли

$$m + 1 < n < 2m + 1.$$

У цьому випадку пропонується систему (1) доповнити p рівняннями вигляду

$$\frac{dy}{dt} = \lambda y, \quad (3)$$

де $y \in \mathbf{R}^p$, число p визначається кількістю $m - p$ векторів у максимальній підсистемі системи векторів $\frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi}$, яку можна доповнити до періодичного ба-

зису простору \mathbf{R}^n ($p \leq p_0 = 2m + 1 - n$), λ — довільна дійсна стала, відмінна від нуля. У роботах [2–4] показано оптимальність такого вигляду додаткової системи. Зауважимо, що ця система має єдину інваріантну множину: $y = 0$.

Тоді система (1), (3) має m -вимірний інваріантний тор

$$M_0: x = f(\varphi), \quad y = 0,$$

в околі якого можна ввести локальні координати $\varphi \in \mathcal{T}_m$, $h \in \mathbf{R}^{n+p-m}$, де

$$\|h\| = \left(\sum_{i=1}^{n+p-m} h_i^2 \right)^{1/2} < \delta \quad (\delta \text{ — мале додатне число}), \text{ за допомогою заміни}$$

$$x = f(\varphi) + B(\varphi)h, \quad y = b(\varphi)h, \quad (4)$$

де матриці $B(\varphi)$, $b(\varphi)$ вибрано з простору $C^r(\mathcal{T}_m)$ таким чином.

Лема 1. Нехай у системі векторів $\frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi}$, де $f(\varphi) \in C^r(\mathcal{T}_m)$, $\text{rank } \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} = m$, $m+1 < n < 2m+1$, максимальна підсистема, яку можна доповнити до періодичного базису простору \mathbf{R}^n , складається з $m-p$ векторів. Тоді в просторі \mathbf{R}^{n+p} існує періодичний базис

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} & B(\varphi) \\ 0 & b(\varphi) \end{bmatrix}$$

з такими властивостями:

$$b \cdot b^* = E_p, \quad (5)$$

$$B \cdot b^* = 0, \quad (6)$$

$$B^* B + b^* b = E_{n-m+p}, \quad (7)$$

$$\frac{\partial f(\varphi)^*}{\partial \varphi} B = 0, \quad (8)$$

де $B(\varphi)$, $b(\varphi) \in C^{r-1}(\mathcal{T}_m)$.

Для доведення леми ортонормуємо за Шмідтом систему векторів $\frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi}$:

$$\frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} = U(\varphi)T(\varphi), \quad U^* U = E_m,$$

де $T(\varphi) \in C^r(\mathcal{T}_m)$ — верхня трикутна матриця. Не порушуючи загальності вважатимемо, що перші $m-p$ стовпців матриці U є максимальною підсистемою векторів, яку можна доповнити до періодичного базису в просторі \mathbf{R}^n , тобто

$$U = [D_1, D_2], \quad D_1^* D_1 = E_{m-p}$$

та

$$\exists V_1(\varphi) \in C^r(\mathcal{T}_m), \quad V_1^* V_1 = E_{n-m+p}: \hat{U}^{-1} = \hat{U}^*, \quad \hat{U} = [D_1, V_1].$$

Тоді візьмемо $b = D_2^* V_1$ та $B = V_1(E_{n-m+p} - b^* b)$, для яких виконуватимуться такі властивості:

$$b \cdot b^* = D_2^* V_1 V_1^* D_2 = D_2^* (E_n - D_1 D_1^*) D_2 = E_p,$$

$$B \cdot b^* = V_1 (E_{n-m+p} - b^* b) b^* = 0,$$

$$\begin{aligned} B^* B + b^* b &= (E_{n-m+p} - b^* b) V_1^* V_1 (E_{n-m+p} - b^* b) + b^* b = \\ &= E_{n-m+p} - b^* b + b^* b = E_{n-m+p}, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial f(\varphi)^*}{\partial \varphi} B &= T^*(\varphi) U^*(\varphi) V_1 (E_{n-m+p} - b^* b) = \\ &= T^*(\varphi) \begin{pmatrix} D_1^* V_1 (E_{n-m+p} - b^* b) \\ D_2^* V_1 (E_{n-m+p} - b^* b) \end{pmatrix} = T^*(\varphi) 0 = 0, \end{aligned}$$

звідки

$$\det \begin{bmatrix} \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} & B(\varphi) \\ 0 & b(\varphi) \end{bmatrix} \neq 0 \quad \forall \varphi \in \mathcal{T}_m,$$

причому жоден рядок матриці $b(\varphi)$ не доповнюється до періодичного базису [3, 4]. Лему доведено.

Виконаємо заміну змінних (4), використавши методологію робіт А. М. Самойленка [1, 2] та взявши матриці $B(\varphi)$ і $b(\varphi)$ з попередньої леми. Тоді в нових координатах система (1), (3) набере вигляду

$$\frac{d\varphi}{dt} = F(\varphi, h), \tag{9}$$

$$\frac{dh}{dt} = P(\varphi, h)h,$$

а рівняння многовиду M_0 в координатах φ, h буде таким:

$$h = 0, \quad \varphi \in \mathcal{T}_m.$$

Для знаходження матриць коефіцієнтів $F(\varphi, h)$ і $P(\varphi, h)h$ продиференціюємо по t формулу заміни змінних (4):

$$\left(\frac{\partial f}{\partial \varphi} + \frac{\partial B h}{\partial \varphi} \right) \frac{d\varphi}{dt} + B \frac{dh}{dt} = X(f + B h), \tag{10}$$

$$\frac{\partial b h}{\partial \varphi} \frac{d\varphi}{dt} + b \frac{dh}{dt} = \lambda b h. \tag{11}$$

Помножимо рівняння (10) на матрицю $\frac{\partial f^*}{\partial \varphi}$ з лівого боку та врахуємо властивість (8):

$$\left(\frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial f}{\partial \varphi} + \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial B h}{\partial \varphi} \right) \frac{d\varphi}{dt} = \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} X(f + B h).$$

Звідси знаходимо

$$F(\varphi, h) = L_1(\varphi, h)X(f(\varphi) + B(\varphi)h), \tag{12}$$

$$L_1(\varphi, h) = \left(E + \Gamma^{-1} \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial B h}{\partial \varphi} \right)^{-1} \Gamma^{-1} \frac{\partial f^*}{\partial \varphi}, \tag{13}$$

де $\Gamma = \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial f}{\partial \varphi}$, матриця $L_1(\varphi, h)$ існуватиме внаслідок „мализни” h , тобто існуватиме обернена матриця

$$\left(E + \Gamma^{-1} \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial B h}{\partial \varphi} \right)^{-1} = E - \Gamma^{-1} \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial B h}{\partial \varphi} + \left(\Gamma^{-1} \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} \frac{\partial B h}{\partial \varphi} \right)^2 - \dots$$

Зауважимо, що вектор-функція $F(\varphi, h)$ не залежить від вигляду системи (3) (а саме, від λ) та матриці $b(\varphi)$, що досягнуто завдяки вдаль заміні змінної.

Тепер помножимо з лівого боку рівняння (10) на B^* , а рівняння (11) на b^* та додамо їх, враховуючи властивості (7), (8):

$$\left(B^* \frac{\partial B h}{\partial \varphi} + b^* \frac{\partial b h}{\partial \varphi} \right) \frac{d\varphi}{dt} + \frac{dh}{dt} = B^* X(f + B h) + \lambda b^* b h.$$

Оскільки [1, с. 99] тривіальний тор повинен бути інваріантним для системи (9), то з останньої рівності отримуємо умову інваріантності:

$$B^*(\varphi)X(f(\varphi)) \equiv 0, \quad \varphi \in \mathcal{T}_m,$$

що не залежить від вигляду системи (3) та матриці $b(\varphi)$ і подібна до умови інваріантності для випадку, який повністю описано у роботах А. М. Самойленка, коли не потрібна додаткова система (3). Запишемо рівняння для визначення $P(\varphi, h)$:

$$P(\varphi, h)h = B^*(X(f + B h) - X(f)) + \lambda b^* b h - \left(B^* \frac{\partial B h}{\partial \varphi} + b^* \frac{\partial b h}{\partial \varphi} \right) F(\varphi, h).$$

Оскільки ми знаємо розв'язок доповнюючої системи (3), то можна навести деякі властивості розв'язків отриманої системи (9).

Система (9), записана в локальних координатах, має локально-інваріантну множину

$$b(\varphi)h = 0. \quad (14)$$

Дійсно, для довільного розв'язку $(\varphi_t(\varphi_0, h_0), h_t(\varphi_0, h_0))$ системи (9), використовуючи формули заміни змінних, отримуємо

$$b(\varphi_t)h_t = e^{\lambda t} b(\varphi_0)h_0.$$

Звідси видно, що система в локальних координатах (9) має інваріантну множину (14). Крім того, нехай система (9) має інваріантний тор $h = u(\varphi)$, відмінний від тривіального. Тоді система (3) матиме інваріантну множину $y = b(\varphi)u(\varphi)$, але ж ця система має інваріантною лише площину $y = 0$, отже, кожен інваріантний тор системи (9) повинен належати цій гіперплощині:

$$b(\varphi)u(\varphi) = 0.$$

Тоді для цього тора, враховуючи вигляд виконаної заміни змінних, отримуємо формулу для знаходження інваріантного тора системи (1) в околі тора M :

$$x = f(\varphi) + V_1(\varphi)u(\varphi),$$

тобто він будується за допомогою лише матриці V_1 , що доповнює до періодичного базису лише частину векторів системи $\frac{\partial f}{\partial \varphi}$.

Отже, тепер можна розглядати систему (9), враховуючи (14).

2. Варіації розв'язків на многовиді M_0 . Дослідимо рівняння у варіаціях многовиду M_0

$$\frac{d\varphi}{dt} = a(\varphi), \quad \frac{dh}{dt} = P(\varphi)h, \quad (15)$$

де $a(\varphi)$, $P(\varphi)$ виражаються через праві частини (9):

$$a(\varphi) = L_1(\varphi, 0)X(f) = \Gamma^{-1} \frac{\partial f^*}{\partial \varphi} X(f),$$

$$P(\varphi) = P(\varphi, 0) = B^* \frac{\partial X(f)}{\partial x} B + \lambda b^* b - B^* \frac{\partial B}{\partial \varphi} a(\varphi) - b^* \frac{\partial b}{\partial \varphi} a(\varphi),$$

де $\frac{\partial}{\partial \varphi} a(\varphi) = \sum_{i=1}^m \frac{\partial}{\partial \varphi_i} a_i(\varphi)$. Враховуючи вигляд $P(\varphi)$, продиференціюємо по t добуток $b(\varphi)h$ вздовж розв'язків системи (15):

$$\frac{dbh}{dt} = \left(\frac{\partial b}{\partial \varphi} a(\varphi) + bP(\varphi) \right) h = \lambda b h,$$

звідки можна отримати такі властивості.

1. Нехай $\varphi_t(\varphi)$, $\varphi_0(\varphi) = \varphi$ — розв'язок першого рівняння в (15) і $\Omega'_0(P)$ — матрицант лінійної системи

$$\frac{dh}{dt} = P(\varphi_t(\varphi))h, \quad (16)$$

нормований у точці $t=0$: $\Omega'_0(P) = E_{n+p-m}$. Тоді

$$b(\varphi_t(\varphi))\Omega'_0(P)h = e^{\lambda t}b(\varphi)h.$$

2. З попередньої властивості випливає, що система (15) має локально-інваріантною множиною гіперплощину (14).

3. Використовуючи властивості (5)–(7) та враховуючи вигляд $P(\varphi)$, отримуємо тотожність

$$Pb^*b - b^*bP = \frac{\partial b^*b}{\partial \varphi} a = \frac{db^*b}{dt},$$

що означатиме згідно з [5, с. 108], що матрицант системи (16) задовольняє тотожність

$$b^*(\varphi_t(\varphi))b(\varphi_t(\varphi))\Omega'_0(P) = \Omega'_0(P)b^*(\varphi)b(\varphi).$$

Для отримання інших властивостей застосуємо метод варіацій згідно з [2], де цей метод використано для дослідження аналогічної системи у випадку, коли не потрібна додаткова система рівнянь (3). Для систем (1), (3) та (9) запишемо рівняння у варіаціях відповідно вздовж розв'язків

$$x = x(t, f(\varphi)) = f(\varphi_t), \quad y = y(t, 0) = 0, \quad (17)$$

$$\varphi = \varphi_t = \varphi_t(\varphi), \quad h = h_t = 0. \quad (18)$$

Вважатимемо і далі, що матриці введення локальних координат задовольняють умови леми 1. Для розв'язків (17) маємо

$$\frac{dz}{dt} = \begin{pmatrix} \frac{\partial X(f(\varphi_t))}{\partial x} & 0 \\ 0 & \lambda E_p \end{pmatrix} z, \quad (19)$$

а для розв'язків (18) —

$$\frac{d\psi}{dt} = \frac{\partial a(\varphi_t)}{\partial \varphi} \psi + Q(\varphi_t)g, \quad \frac{dg}{dt} = P(\varphi_t)g, \quad (20)$$

де

$$Q(\varphi) = L_1(\varphi, 0) \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} B(\varphi) - \frac{\partial B(\varphi)}{\partial \varphi} a(\varphi) \right) \quad (21)$$

та $L_1(\varphi, 0) = \Gamma^{-1}(\varphi) \frac{\partial f(\varphi)^*}{\partial \varphi}$ отримано за допомогою (12). Згідно з формулами введення локальних координат (4) знаходимо зв'язок між варіаціями:

$$z = \begin{pmatrix} \delta x \\ \delta y \end{pmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} + \frac{\partial B(\varphi)h}{\partial \varphi} \\ 0 + \frac{\partial b(\varphi)h}{\partial \varphi} \end{bmatrix}_{\substack{\varphi=\varphi_t \\ h=0}} \delta \varphi + \begin{bmatrix} B(\varphi) \\ b(\varphi) \end{bmatrix}_{\substack{\varphi=\varphi_t \\ h=0}} \delta h =$$

$$= \begin{pmatrix} \frac{\partial f(\varphi_t)}{\partial \varphi} \\ 0 \end{pmatrix} \psi + \begin{pmatrix} B(\varphi) \\ b(\varphi) \end{pmatrix} g = \begin{bmatrix} \frac{\partial f(\varphi_t)}{\partial \varphi} & B(\varphi_t) \\ 0 & b(\varphi_t) \end{bmatrix} \begin{pmatrix} \psi \\ g \end{pmatrix}.$$

Звідси можна одержати таку тотожність:

$$\frac{dA(\varphi_t)}{dt} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial X(f(\varphi_t))}{\partial x} & 0 \\ 0 & \lambda E_p \end{pmatrix} A(\varphi_t) - A(\varphi_t) \begin{pmatrix} \frac{\partial a(\varphi_t)}{\partial \varphi} & Q(\varphi_t) \\ 0 & P(\varphi_t) \end{pmatrix}, \quad (22)$$

де

$$A(\varphi) = \begin{bmatrix} \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} & B(\varphi) \\ 0 & b(\varphi) \end{bmatrix}.$$

Матрицанти систем (19) та (20) пов'язані рівністю

$$\begin{pmatrix} \Omega'_0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) & 0 \\ 0 & e^{\lambda t} E_p \end{pmatrix} A(\varphi) = A(\varphi_t) \begin{pmatrix} \Omega'_0 \left(\frac{\partial a}{\partial \varphi} \right) & R_t(\varphi) \\ 0 & \Omega'_0(P) \end{pmatrix}, \quad (23)$$

де $R_t(\varphi) = \int_0^t \Omega'_s \left(\frac{\partial a}{\partial \varphi} \right) Q(\varphi_s) \Omega_0^s(P) ds$, звідки

$$\Omega'_0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi} = \frac{\partial f(\varphi_t)}{\partial \varphi} \Omega'_0 \left(\frac{\partial a}{\partial \varphi} \right),$$

$$\Omega'_0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B(\varphi) = \frac{\partial f(\varphi_t)}{\partial \varphi} R_t(\varphi) + B(\varphi_t) \Omega'_0(P),$$

$$e^{\lambda t} b(\varphi) = b(\varphi_t) \Omega'_0(P).$$

Легко отримати такі властивості.

Матрицант $\Omega'_0 \left(\frac{\partial a}{\partial \varphi} \right)$, що відіграє важливу роль при дослідженні питання грубості та гладкості функції Гріна, не залежить від введення локальних координат та додаткової системи рівнянь (3):

$$\Omega'_0 \left(\frac{\partial a}{\partial \varphi} \right) = \Gamma^{-1}(\varphi_t) \frac{\partial f(\varphi_t)^*}{\partial \varphi} \Omega'_0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi}.$$

Для матрицанта системи (16) отримуємо

$$\Omega'_0(P) = B^*(\varphi_t) \Omega'_0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B(\varphi) + e^{\lambda t} b^*(\varphi_t) b(\varphi), \quad (24)$$

що відповідає властивостям, які встановлено на початку цього пункту. Тобто розв'язки, що починаються на площині $h=0$, залишаються на ній, і їхню поведінку визначає лише вихідна система (1), а решта розв'язків лежать поза пло-

щиною та експоненціально згасають згідно з методом введення локальних координат та виглядом додаткової системи рівнянь (3).

Розглянемо функцію

$$R_t(\varphi) = \Gamma^{-1}(\varphi_t) \frac{\partial f(\varphi_t)^*}{\partial \varphi} \Omega'_0 \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} \right) B(\varphi). \quad (25)$$

Згідно з доведеним раніше [2], ця функція тотожно дорівнює нулю тоді і тільки тоді, коли $Q(\varphi) \equiv 0$. Можна встановити просту умову виконання цього в розглядуваному випадку.

Лема 2. Для довільних матриць $B(\varphi)$, $b(\varphi) \in C^r(\mathcal{T}_m)$, що мають властивості, описані в лемі 1, тотожність $Q(\varphi) \equiv 0$ виконуватиметься тоді і тільки тоді, коли має місце тотожність

$$K(\varphi) \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} + \frac{\partial X^*(f(\varphi))}{\partial x} \right) (E_n - K(\varphi)) \equiv 0, \quad (26)$$

де $K(\varphi) = F(\varphi)\Gamma^{-1}(\varphi)F^*(\varphi)$, $F(\varphi) = \frac{\partial f(\varphi)}{\partial \varphi}$.

Доведення. Легко переконатись у справедливості таких властивостей:

$$1) \frac{df(\varphi_t)}{dt} = F(\varphi_t)a(\varphi_t) = X(f(\varphi_t));$$

$$2) \frac{dF(\varphi_t)}{dt} = \frac{\partial X(f(\varphi_t))}{\partial x} F(\varphi_t) - F(\varphi_t) \frac{\partial a(\varphi_t)}{\partial \varphi}, \text{ що випливає з тотожності}$$

$$\frac{\partial X(f)}{\partial \varphi} = \frac{\partial(F(\varphi)a(\varphi))}{\partial \varphi} = F(\varphi) \frac{\partial a(\varphi)}{\partial \varphi} + \sum_{i=1}^m a_i(\varphi) \frac{\partial F(\varphi)}{\partial \varphi_i};$$

$$3) \frac{dX(f(\varphi_t))}{dt} = \frac{\partial X(f(\varphi_t))}{\partial x} X(f(\varphi_t)), \text{ тобто } w = X(f(\varphi)) \text{ — інваріантний тор}$$

першого діагонального блоку системи (19);

$$4) \text{ для матриць } B(\varphi), b(\varphi) \text{ з лемі 1 } K(\varphi) + B(\varphi)B^*(\varphi) \equiv E_n;$$

5) для довільної матриці $B(\varphi) \in C^r(\mathcal{T}_m)$, що задовольняє (8), завжди виконується тотожність $B^*X(f) \equiv B^*KX(f) \equiv 0$.

Зауважимо, що перші три властивості не залежать від методу введення локальних координат.

За допомогою цих властивостей матрицю $Q(\varphi)$ можна записати у вигляді

$$Q(\varphi) = \Gamma^{-1}(\varphi)F^*(\varphi) \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} + \frac{\partial X^*(f(\varphi))}{\partial x} \right) B(\varphi),$$

що випливає з тотожності

$$\begin{aligned} & \frac{\partial f(\varphi)^*}{\partial \varphi} \frac{\partial B(\varphi)}{\partial \varphi} a(\varphi) = F^*(\varphi) \frac{\partial B(\varphi)}{\partial \varphi} a(\varphi) = \\ & = -\frac{\partial F^*(\varphi)}{\partial \varphi} a(\varphi)B(\varphi) = -\frac{\partial X^*(f)}{\partial \varphi} B(\varphi) + \frac{\partial a^*(f)}{\partial \varphi} F^*(\varphi)B(\varphi) = -\frac{\partial X^*(f)}{\partial \varphi} B(\varphi). \end{aligned}$$

Матрицю $Q(\varphi)$ можна отримати іншим шляхом, за допомогою тотожності (22).

Тепер якщо $Q = 0$, то

$$\begin{aligned}
 & K(\varphi) \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} + \frac{\partial X^*(f(\varphi))}{\partial x} \right) (E_n - K(\varphi)) = \\
 & = F(\varphi) \Gamma^{-1}(\varphi) F^*(\varphi) \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} + \frac{\partial X^*(f(\varphi))}{\partial x} \right) B(\varphi) B^*(\varphi) = 0.
 \end{aligned}$$

Навпаки, якщо виконується (26), то

$$Q(\varphi) = F^*(\varphi) K(\varphi) \left(\frac{\partial X(f(\varphi))}{\partial x} + \frac{\partial X^*(f(\varphi))}{\partial x} \right) (E_n - K(\varphi)) B(\varphi) = 0,$$

що й потрібно було довести.

Очевидно, що це твердження узагальнюється на випадок, коли не потрібна додаткова система (3). Істотною вимогою є лише ортогональність $F^*(\varphi)B(\varphi) = 0$. Якщо ж додаткова система є необхідною та $b(\varphi)$ вибрано таким, що $b(\varphi)B(\varphi) \neq 0$, то матриця $Q(\varphi)$ залежить як від $b(\varphi)$, так і від параметра λ .

3. Функція Гріна – Самоїленка задачі про інваріантні тори неоднорідних систем. Нехай система (15) має функцію Гріна – Самоїленка задачі про інваріантні тори, тобто існує $(n + p - m) \times (n + p - m)$ -вимірною матрицю $C(\varphi) \in C^0(\mathcal{T}_m)$ така, що для функції

$$G_0(\tau, \varphi) = \begin{cases} \Omega_\tau^0(P)C(\varphi_\tau(\varphi)), & \tau \leq 0; \\ \Omega_\tau^0(P)(C(\varphi_\tau(\varphi)) - E_{n+p-m}), & \tau > 0, \end{cases} \quad (27)$$

виконується рівномірна збіжність по φ інтеграла

$$\int_{-\infty}^{\infty} \|G_0(\tau, \varphi)\| d\tau \leq K < \infty. \quad (28)$$

Існування вказаної вище функції Гріна обумовлює існування інваріантного тора системи рівнянь

$$\frac{d\varphi}{dt} = u(\varphi), \quad \frac{dh}{dt} = P(\varphi)h + l(\varphi)$$

для кожної вектор-функції $l(\varphi) \in C^0(\mathcal{T}_m)$, який можна записати у вигляді

$$u(\varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} G_0(\tau, \varphi) l(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau. \quad (29)$$

Нехай параметр $\lambda \in \mathbb{R}$ додатним. Тоді розв'язки, що починаються на множині $h \equiv b^*(\varphi)b(\varphi)h$: $\Omega_\tau^0(P)b^*(\varphi)b(\varphi) = e^{\lambda\tau}b^*(\varphi)b(\varphi)$, зростають на $+\infty$. У той же час з огляду на рівномірну збіжність по φ інтеграла (28) розв'язки, які починаються на множині $h \equiv C(\varphi)h$, не можуть зростати на $+\infty$. Отже, виконуються тотожності $bC \equiv 0$ і $Cb^* \equiv 0$.

Застосуємо зображення (24) для дослідження існування функції Гріна – Самоїленка:

$$\begin{aligned}
 \int_{-\infty}^{\infty} \|G_0(\tau, \varphi)\| d\tau &= \int_{-\infty}^0 \left\| B^*(\varphi) \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B(\varphi_\tau(\varphi)) C(\varphi_\tau(\varphi)) \right\| d\tau + \\
 &+ \int_0^{\infty} \left\| B^*(\varphi) \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B(\varphi_\tau(\varphi)) (C(\varphi_\tau(\varphi)) - E) - e^{-\lambda\tau} b^*(\varphi) b(\varphi_\tau(\varphi)) \right\| d\tau.
 \end{aligned}$$

Звідси отримуємо нерівності

$$\int_{-\infty}^{\infty} \|G_0(\tau, \varphi)\| d\tau \leq \|B^*(\varphi)\| \left(\int_{-\infty}^0 \left\| \Omega_{\tau}^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B'(\varphi_{\tau}(\varphi)) \right\| d\tau + \right. \\ \left. + \int_0^{\infty} \left\| \Omega_{\tau}^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (B'(\varphi_{\tau}(\varphi)) - B(\varphi_{\tau}(\varphi))) \right\| d\tau \right) + \frac{1}{\lambda}$$

і

$$\int_{-\infty}^0 \left\| \Omega_{\tau}^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B'(\varphi_{\tau}(\varphi)) \right\| d\tau + \int_0^{\infty} \left\| \Omega_{\tau}^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (B'(\varphi_{\tau}(\varphi)) - B(\varphi_{\tau}(\varphi))) \right\| d\tau \leq \\ \leq \frac{1}{\|B^*(\varphi)\|} \left(\int_{-\infty}^{\infty} \|G_0(\tau, \varphi)\| d\tau + \frac{1}{\lambda} \right),$$

де $B'(\varphi) = B(\varphi)C(\varphi)$, які доводять наступну теорему існування функції Гріна – Самойленка.

Теорема 1. Функція Гріна – Самойленка (27) з матрицею $C(\varphi) \in C^0(\mathcal{T}_m)$, для якої виконується нерівність (28), існує тоді і тільки тоді, коли існує прямокутна матриця $B'(\varphi) \in C^0(\mathcal{T}_m)$, для якої $B'(\varphi)b^*(\varphi) = 0$, та виконується нерівність

$$\int_{-\infty}^0 \left\| \Omega_{\tau}^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B'(\varphi_{\tau}(\varphi)) \right\| d\tau + \\ + \int_0^{\infty} \left\| \Omega_{\tau}^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (B'(\varphi_{\tau}(\varphi)) - B(\varphi_{\tau}(\varphi))) \right\| d\tau \leq K' < \infty,$$

причому $B'(\varphi) = B(\varphi)C(\varphi)$ і $C(\varphi) = B^*(\varphi)B'(\varphi)$.

Запишемо тепер функцію Гріна – Самойленка (27) у вигляді суми $G_0(\tau, \varphi) = G'_0(\tau, \varphi) + G''_0(\tau, \varphi)$, де

$$G'_0(\tau, \varphi) = \begin{cases} \Omega_{\tau}^0(P)C(\varphi_{\tau}(\varphi)), & \tau \leq 0; \\ \Omega_{\tau}^0(P)(C(\varphi_{\tau}(\varphi)) - (E_{n+p-m} - b^*(\varphi_{\tau}(\varphi))b(\varphi_{\tau}(\varphi))), & \tau > 0, \end{cases} \quad (30)$$

$$G''_0(\tau, \varphi) = \begin{cases} 0, & \tau \leq 0; \\ -\Omega_{\tau}^0(P)b^*(\varphi_{\tau}(\varphi))b(\varphi_{\tau}(\varphi)) \equiv -e^{-\lambda\tau}b^*(\varphi)b(\varphi), & \tau > 0. \end{cases} \quad (31)$$

Очевидно, що для обох функцій виконуватиметься нерівність вигляду (28). Тоді інваріантний тор (29) можна записати у вигляді суми $u(\varphi) = u_1(\varphi) + u_2(\varphi)$, де

$$u_1(\varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} G'_0(\tau, \varphi)l_1(\varphi_{\tau}(\varphi))d\tau, \quad l_1(\varphi) = (E_{n+p-m} - b^*(\varphi)b(\varphi))l(\varphi),$$

$$u_2(\varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} G''_0(\tau, \varphi)l_2(\varphi_{\tau}(\varphi))d\tau, \quad l_2(\varphi) = b^*(\varphi)b(\varphi)l(\varphi).$$

Для другої складової маємо

$$u_2(\varphi) = - \int_0^{\infty} e^{-\lambda\tau} b^*(\varphi) b(\varphi_\tau(\varphi)) l_2(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau = -b^*(\varphi) \int_0^{\infty} e^{-\lambda\tau} b(\varphi_\tau(\varphi)) l(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau,$$

звідки отримуємо такі її властивості:

$$u_2(\varphi) \equiv 0 \Leftrightarrow b(\varphi)l(\varphi) \equiv 0,$$

$$(E_{n+p-m} - b^*(\varphi)b(\varphi))u_2(\varphi) \equiv 0.$$

Тобто складова інваріантного тора, що лежить поза гіперплощиною $bh = 0$, визначатиметься лише складовою l_2 породжуючої неоднорідності, що теж не належить цій гіперплощині.

Для першої складової u_1 інваріантного тора з урахуванням зображень, отриманих у попередньому пункті, маємо

$$u_1(\varphi) = B^*(\varphi) \left(\int_{-\infty}^0 \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B(\varphi_\tau(\varphi)) C(\varphi_\tau(\varphi)) l_1(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau + \right. \\ \left. + \int_0^{\infty} \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (B(\varphi_\tau(\varphi)) C(\varphi_\tau(\varphi)) - B(\varphi_\tau(\varphi))) l_1(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau \right).$$

Звідси отримуємо властивість

$$b(\varphi)u_1(\varphi) \equiv 0.$$

Тобто якщо неоднорідність належить інваріантній гіперплощині (14), то і породжений нею інваріантний тор теж належатиме цій площині. Отже, справедливе таке твердження.

Твердження. *Нехай існує функція Гріна – Самойленка (27). Тоді функція $G'_0(\tau, \varphi)$ вигляду (30) для довільної неоднорідності $l(\varphi) \in C^0(\mathcal{T}_m)$ задає інваріантний тор*

$$u'(\varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} G'_0(\tau, \varphi) l_1(\varphi_\tau(\varphi)) d\tau,$$

що належить інваріантній гіперплощині $b(\varphi)h \equiv 0$, де $l_1(\varphi) = (E_{n+p-m} - b^*(\varphi)b(\varphi))l(\varphi)$.

Іншими словами, саме функція $G'_0(\tau, \varphi)$ вигляду (30) будує інваріантні тори в околі інваріантного тора вихідної задачі в силу того, що ця функція визначається коефіцієнтами задачі (1), (2) та не залежить від додаткової системи (3).

Розглянемо детальніше властивості системи

$$\frac{dw}{dt} = \frac{\partial X(f(\varphi_t(\varphi)))}{\partial x} w. \quad (32)$$

Нехай виконуються умови теореми 1. Розв'язки цієї системи можна розбити на два класи: ті, що починаються на множині $w = Kw$, та ті, що починаються на ортогональній їй множині $w = (E - K)w$. Згідно з (25), перша частина розв'язків визначає поведінку розв'язків системи

$$\frac{d\psi}{dt} = \frac{\partial a(\varphi_t)}{\partial \varphi} \psi.$$

Для вивчення другої частини розв'язків можна ввести матричну функцію

$$\bar{G}_0(\tau, \varphi) = \begin{cases} \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) \bar{C}(\varphi_\tau(\varphi)), & \tau \leq 0, \\ \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (\bar{C}(\varphi_\tau(\varphi)) - (E_n - K(\varphi_\tau(\varphi)))), & \tau > 0, \end{cases} \quad (33)$$

де

$$\bar{C}(\varphi) = B(\varphi)C(\varphi)B^*(\varphi),$$

причому $K(\varphi)\bar{C}(\varphi) = \bar{C}(\varphi)K(\varphi) = 0$, $K^2(\varphi) \equiv K(\varphi)$, $\bar{C}^2(\varphi) = B(\varphi)C^2(\varphi)B^*(\varphi)$. Крім того, виконуються співвідношення

$$\bar{G}_0(\tau, \varphi) = B(\varphi)G_0'(\tau, \varphi)B^*(\varphi_\tau(\varphi)), \quad G_0'(\tau, \varphi) = B^*(\varphi)\bar{G}_0(\tau, \varphi)B(\varphi_\tau(\varphi)).$$

Отже, для функції $\bar{G}_0(\tau, \varphi)$ виконується нерівність вигляду (28).

Рівністю $h = u(\varphi) \in C'(\mathcal{T}_m; a)$ задається інваріантний тор неоднорідної системи

$$\frac{du(\varphi_t(\varphi))}{dt} = P(\varphi_t(\varphi))u(\varphi_t(\varphi)) + l(\varphi_t(\varphi))$$

для всіх $t \in R$, $\varphi \in \mathcal{T}_m$. З огляду на зв'язок між системами (19) та (20) існування останнього тора приведе до існування інваріантного тора $w(\varphi) = B(\varphi)u(\varphi)$ неоднорідної системи, що отримується із першого блоку системи (19):

$$\frac{dw(\varphi_t(\varphi))}{dt} = \frac{\partial X(f(\varphi_t(\varphi)))}{\partial x} w(\varphi_t(\varphi)) + L(\varphi_t(\varphi)),$$

де $L(\varphi) = B(\varphi)l(\varphi) \equiv B(\varphi)l_1(\varphi)$, $B^*(\varphi)L(\varphi) = l_1(\varphi)$. Тоді

$$\begin{aligned} w(\varphi) &= B(\varphi)u(\varphi) \equiv B(\varphi)u_1(\varphi) = B(\varphi) \int_{-\infty}^{\infty} G_0'(\tau, \varphi)l_1(\varphi_\tau(\varphi))d\tau = \\ &= (E_n - K(\varphi)) \left(\int_{-\infty}^0 \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) B(\varphi_\tau(\varphi))C(\varphi_\tau(\varphi))B^*(\varphi_\tau(\varphi))L(\varphi_\tau(\varphi))d\tau + \right. \\ &+ \left. \int_0^{\infty} \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (B(\varphi_\tau(\varphi))C(\varphi_\tau(\varphi))B^*(\varphi_\tau(\varphi)) + K(\varphi_\tau(\varphi)) - E_n)L(\varphi_\tau(\varphi))d\tau \right) = \\ &= (E_n - K(\varphi)) \int_{-\infty}^{\infty} \bar{G}_0(\tau, \varphi)L(\varphi_\tau(\varphi))d\tau. \end{aligned}$$

Крім цього, за допомогою (23) можна довести тотожність

$$(E_n - K(\varphi)) \Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) K(\varphi_\tau(\varphi)) \equiv 0$$

та у випадку $Q(\varphi) \equiv 0$ (коли виконуються умови леми 2)

$$K(\varphi)\Omega_\tau^0 \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) (E_n - K(\varphi_\tau(\varphi))) \equiv 0,$$

звідки

$$K(\varphi_t(\varphi))\Omega_\tau^t \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) \equiv \Omega_\tau^t \left(\frac{\partial X(f)}{\partial x} \right) K(\varphi_\tau(\varphi)).$$

Тоді для функції $\bar{G}_0(\tau, \varphi)$ отримуємо тотожність

$$K(\varphi)\bar{G}_0(\tau, \varphi) \equiv \bar{G}_0(\tau, \varphi)K(\varphi_\tau(\varphi)) \equiv 0. \quad (34)$$

Тепер можна сформулювати таку теорему.

Теорема 2. Функція Гріна – Самойленка (27) існує тоді і тільки тоді, коли система (32) має функцію $\bar{G}_0(\tau, \varphi)$ вигляду (33), яка для довільної неоднорідності $L(\varphi) \in C^0(\mathcal{T}_m)$, $K(\varphi)L(\varphi) \equiv 0$, задає інваріантний тор

$$w(\varphi) = (E_n - K(\varphi)) \int_{-\infty}^{\infty} \bar{G}_0(\tau, \varphi)L(\varphi_\tau(\varphi))d\tau, \quad (35)$$

а якщо ще й виконуються умови лемми 2, то мають місце рівності (34) і тор (35) можна записати у вигляді

$$w(\varphi) = \int_{-\infty}^{\infty} \bar{G}_0(\tau, \varphi)L(\varphi_\tau(\varphi))d\tau.$$

Важливість дослідження системи (32) полягає в тому, що за її допомогою можна оцінювати матрицанти $\Omega_0^f\left(\frac{\partial a}{\partial \varphi}\right)$ та $\Omega_0^f(P)$, що дуже важливо при дослідженні питань гладкості та грубості. Окрім того, з урахуванням зв'язку $w(\varphi) = B(\varphi)u(\varphi)$ та формули заміни змінних (4) інваріантний тор $w(\varphi)$ є першим наближенням $x = f(\varphi) + w(\varphi)$ інваріантного многовиду динамічної системи (1) в околі інваріантного тора M .

1. *Самойленко А. М.* Элементы математической теории многочастотных колебаний. – М.: Наука, 1987. – 304 с.
2. *Самойленко А. М.* О некоторых проблемах теории возмущений гладких инвариантных торов динамических систем // Укр. мат. журн. – 1994. – 46, № 12. – С. 1665 – 1699.
3. *Burilko A. A., Davydenko A. A.* To a problem of introduction of local coordinates in a neighbourhood of an invariant toroidal set // Nonlinear Oscillations. – 2001. – 4, № 2. – P. 171 – 190.
4. *Burilko A. A., Davydenko A. A.* To a problem of complementability of periodic r -frame to periodic basis // Ibid. – № 4. – P. 458 – 471.
5. *Митропольский Ю. А., Самойленко А. М., Кулик В. Л.* Исследования дихотомии линейных систем дифференциальных уравнений с помощью функций Ляпунова. – Киев: Наук. думка, 1990. – 272 с.

Одержано 28.02.2002