

### Асимптотическая декомпозиция дифференциальных систем с малым параметром в пространстве представлений конечномерной группы Ли

В предлагаемой работе алгоритм асимптотической декомпозиции [1—3] применяется к дифференциальным системам, нулевое приближение которых порождает конечномерную группу Ли. Использование пространства представления этой группы позволяет свести все алгоритмы метода к простейшим задачам линейной алгебры.

Рассмотрим систему обыкновенных дифференциальных уравнений

$$dx/dt = \omega(x), \quad x(t_0) = x_0, \quad (1)$$

где  $x = \text{colon} \|x_1, \dots, x_n\|$ ,  $\omega = \text{colon} \| \omega_1(x), \dots, \omega_n(x) \|$ ,  $\omega_i \in \mathfrak{D}(G)$ ,  $i = \overline{1, n}$ ,  $G_0 = \mathcal{T} \times G$ ,  $G \in R^n$ ,  $t \in \mathcal{T}$ , — область существования и единственности задачи Коши системы (1),  $\mathfrak{D}(G)$  — многообразие аналитических функций, определенное на  $G$ . Предположим, что обертывающей алгеброй Ли  $\mathfrak{L}_h$  системы (см. [4, 5]) является конечномерная алгебра с базисными операторами

$$X_j = \xi_{j1}(x) \frac{\partial}{\partial x_1} + \dots + \xi_{jn}(x) \frac{\partial}{\partial x_n}, \quad j = \overline{1, h}. \quad (2)$$



где  $\tilde{\omega}(x') = \text{colop} \|\tilde{\omega}_1(x'), \dots, \tilde{\omega}_n(x')\|$ ,  $\tilde{\omega}_i(x') \in \mathcal{D}(G)$ ,  $i = \overline{1, n}$ ,  $\varepsilon$  — малый положительный параметр.

Через  $G_{0\varepsilon} = \mathcal{I} \times \mathcal{I}_\varepsilon \times G \in R^{n+2}$  ( $\mathcal{I}_\varepsilon = [0, 1]$ ,  $\varepsilon \in \mathcal{I}_\varepsilon$ ) обозначим область существования и единственности решения задачи Коши системы (8), которую будем называть возмущенной системой.

Относительно свойств коэффициентов возмущенной системы (9) сделаем следующее предположение. Пусть базис подпространства  $\mathfrak{F}_1$  задан  $n$  независимыми в  $G$  функциями

$$v_1(x), \dots, v_n(x). \quad (10)$$

Обозначим через  $L_1, \dots, L_n$  дифференциальные операторы  $\partial/\partial v_1, \dots, \partial/\partial v_n$ , записанные в переменных  $x$ . Оператор  $U$ , входящий в сумму

$$U_0 = U + \varepsilon \tilde{U}(x), \quad (11)$$

где  $\tilde{U}(x) = \tilde{\omega}_1(x) \partial/\partial x_1 + \dots + \tilde{\omega}_n(x) \partial/\partial x_n$ , ассоциированный с системой (9), представим в виде  $\tilde{U} = g_1(x) L_1 + \dots + g_n(x) L_n$ , где  $g_1(x), \dots, g_n(x) \in \mathfrak{F}_1$ .

Будем предполагать, что для  $\tilde{U}(x)$  справедливо разложение  $\tilde{U} = q_1(x) L_1 + \dots + q_n(x) L_n$ , где коэффициенты  $q_1(x), \dots, q_n(x)$  представимы в виде рядов по базису  $\mathfrak{F}$ :  $q_j(x) = \sum_{\nu=1}^{\infty} q_j^{(\nu)}(x)$ ,  $q_j^{(\nu)}(x) \in \mathfrak{F}_\nu$ .

Обозначим через  $\mathfrak{L}(\mathfrak{F}_\nu)$  линейное пространство операторов вида

$$L^{(\nu)} = q_1^{(\nu)}(x) L_1 + \dots + q_n^{(\nu)}(x) L_n, \quad (12)$$

коэффициенты которых  $q_1^{(\nu)}, \dots, q_n^{(\nu)} \in \mathfrak{F}_\nu$ . В этом случае

$$L^{(\nu)} \in \mathfrak{L}(\mathfrak{F}_\nu). \quad (13)$$

Основная идея алгоритма асимптотической декомпозиции состоит в преобразовании возмущенной системы (9) к некоторой эталонной системе

$$dx_j/dt = \omega_j(x) + \sum_{\nu=1}^{\infty} \varepsilon^\nu b_{\nu j 0}(x), \quad j = \overline{1, n}, \quad (14)$$

называемой централизованной [1—3].

Переход от системы (9) к системе (10) осуществляется с помощью замены переменных в виде рядов Ли

$$x'_j = \exp(\varepsilon S) x_j, \quad j = \overline{1, n}, \quad (15)$$

где  $S = S_1 + \varepsilon S_2 + \dots$ ,  $S_i = \gamma_{i1} \partial/\partial x_1 + \dots + \gamma_{in} \partial/\partial x_n$ .

Интегрирование централизованной системы (14) проще по сравнению с исходной возмущенной системой (9) за счет того, что в ней существенно используются свойства системы нулевого приближения. Если ввести диф-

ференциальные операторы  $N(x) = \sum_{k=1}^{\infty} N_k(x)$ ,  $N_k = \sum_{j=1}^n b_{kj0}(x) \partial/\partial x_j$ , то централизованную систему можно представить в виде

$$dx_j/dt = \omega_j(x) + N(x) x_j, \quad j = \overline{1, n}. \quad (16)$$

Связь между системами (9) и (16) легко устанавливается, если записать оператор (11), ассоциированный с возмущенной системой, в новых переменных после замены (15):  $U_0 = U + \varepsilon(-[U, S_1] + F_1) + \dots + \varepsilon^\nu(-[U, S_\nu] + F_\nu) + \dots$ ,

где  $F_1 = \tilde{U}$ ,  $F_2 = -[\tilde{U}, S_1] + \frac{1}{2}[U, [U, S_1]]$ ,  $\dots$ ,  $F_\nu$  — известная функция от операторов  $U, \tilde{U}, S_1, \dots, S_{\nu-1}$ .

Операторы  $S_1, S_2, \dots$ , входящие в преобразование (15), определяются из системы операторных уравнений

$$[U, S_\nu] = F_\nu - \text{pr } F_\nu, \quad \nu = 1, 2, \dots, \quad (17)$$

где  $\text{pr } F_\nu$  — проекция оператора  $F_\nu$  на алгебру централизатора\*, определяемую решениями однородного уравнения  $[U, S] = 0$ .

Если положить

$$\text{pr } F_\nu \equiv N_\nu, \quad \nu = 1, 2, \dots, \quad (18)$$

то после выбора операторов  $S_\nu$  как решений неоднородных операторных уравнений (17) оператор  $U_0$  примет вид

$$U_0 = U + \varepsilon N_1(x) + \varepsilon^2 N_2(x) + \dots \quad (19)$$

Оператору  $U_0$  (19) соответствует централизованная система (16), причем  $[U, N_\nu] \equiv 0, \nu = 1, 2, \dots$ .

Перейдем к решению системы операторных уравнений (17) и нахождению проекции  $\text{pr } F_\nu$  оператора  $F_\nu$  на основе использования пространства представления  $\mathfrak{F}$  группы  $\mathfrak{G}(\mathfrak{X}_n)$ . В силу сделанных предположений с учетом обозначений (12), (13) представим операторы  $F_\nu$  в правых частях уравнений (17) в виде сумм

$$F_\nu = \sum_{j=1}^{\infty} F_\nu^{(j)}, \quad F_\nu^{(j)} \in \mathfrak{L}(\mathfrak{F}_j). \quad (20)$$

Решения  $S_\nu$  уравнений (17) будем искать в виде разложений

$$S_\nu = \sum_{j=1}^{\infty} S_\nu^{(j)}, \quad S_\nu^{(j)} \in \mathfrak{L}(\mathfrak{F}_j). \quad (21)$$

Оператор  $F_\nu^{(j)}$  можно представить следующим образом:

$$F_\nu^{(j)} = f^{(j)} \mathfrak{B}_{\nu j} L, \quad (22)$$

где  $L = \text{colop } \|L_1, \dots, L_n\|$ ,  $\mathfrak{B}_{\nu j}$  — известная матрица размерности  $m_j \times n$ ,  $f^{(j)}$  — базисный вектор подпространства  $\mathfrak{F}_j$ .

Аналогично оператор  $S_\nu^{(j)}$  можно представить в виде  $S_\nu^{(j)} = f^{(j)} \Gamma_{\nu j} L$ , где  $\Gamma_{\nu j}$  — неизвестная постоянная матрица размерности  $m_j \times n$ .

Обозначим через  $\mathcal{F}_j$  матрицу представления оператора  $U$  в  $\mathfrak{F}_j$ , определяемую тождеством

$$U f^{(j)} = f^{(j)} \mathcal{F}_j. \quad (23)$$

Для  $\mathcal{F}_1$  введем отдельное обозначение  $\mathcal{F}_1 \equiv \mathcal{A}$ . Тогда для оператора  $U$  справедлива векторная запись

$$U = f^{(1)} \mathcal{A} L, \quad f^{(1)} = \|v_1(x), \dots, v_n(x)\|. \quad (24)$$

**Теорема 1.** *Решение операторного уравнения*

$$[U, S_\nu] = F_\nu \quad (25)$$

*равносильно решению системы независимых линейных матричных уравнений*

$$\mathcal{F}_j \Gamma_{\nu j} - \Gamma_{\nu j} \mathcal{A} = \mathfrak{B}_{\nu j}, \quad j = 1, 2, \dots \quad (26)$$

**Доказательство.** Подставим выражения (20), (21) в уравнение (25):

$$\sum_{j=1}^{\infty} [U, S_\nu^{(j)}] = \sum_{j=1}^{\infty} F_\nu^{(j)}. \quad (27)$$

\* Здесь и всюду в дальнейшем рассматриваются алгебры централизатора первой степени.

Вычислим скобку Пуассона  $[U, S_v^{(j)}]$ , приняв во внимание соотношения (22), (24):  $[U, S_v^{(j)}] = U f^{(j)} \Gamma_{vj} L - S_v^{(j)} f^{(j)} \mathcal{A} L$ . Далее, используя тождество (23) и тождество  $S_v^{(j)} f^{(j)} \equiv f^{(j)} \Gamma_{vj}$ , окончательно получим

$$[U, S_v^{(j)}] = f^{(j)} \mathcal{F}_j \Gamma_{vj} L - f^{(j)} \Gamma_{vj} \mathcal{A} L. \quad (28)$$

Подставив выражения (22), (28) в (27)  $\sum_{j=1}^{\infty} (f^{(j)} \mathcal{F}_j \Gamma_{vj} L - f^{(j)} \Gamma_{vj} \mathcal{A} L) =$   
 $= \sum_{j=1}^{\infty} f^{(j)} \mathcal{B}_{vj} L$  и приравняв коэффициенты при векторах  $f^{(j)}$ ,  $L$ , получим уравнения (26).

Обозначим через  $\mathfrak{R}^{(k,n)}$  линейное пространство над  $P$  прямоугольных матриц размерности  $k \times n$  и через  $\hat{\mathfrak{R}}^{(k,n)}$  изоморфное ему линейное пространство, составленное из векторов столбцов, образованных из строк матриц, входящих в  $\hat{\mathfrak{R}}^{(k,n)}$ . Таким образом, если матрица  $a \in \mathfrak{R}^{(k,n)}$ ,  $a = \| q_{ij} \|$ ,  $i = \overline{1, k}$ ,  $j = \overline{1, n}$ , то в  $\hat{\mathfrak{R}}^{(k,n)}$  ей соответствует вектор  $\hat{a} = \text{colop } \| q_{11}, \dots, \dots, q_{1n}; \dots; q_{k1}, \dots, q_{kn} \|$ .

Обозначим через  $G_A^{(j)}$  матрицу  $G_A^{(j)} = \mathcal{F}_j \otimes \mathcal{E}_n - \mathcal{E}_{m_j} \otimes \mathcal{A}^T$ , где  $\mathcal{E}_{m_j}$ ,  $\mathcal{E}_n$  — единичные матрицы размерностей  $m_j \times m_j$ ,  $n \times n$ ,  $T$  — знак транспонирования,  $\otimes$  — знак прямого произведения матриц.

В силу предположения о рассмотрении алгебр централизатора первой степени матрица  $\mathcal{A}$  является матрицей простой структуры. Следовательно, матрицы  $\mathcal{F}_j$  и  $G_A^{(j)}$  также являются таковыми.

Как известно из линейной алгебры, матричное уравнение (26) равносильно системе линейных алгебраических уравнений

$$G_A^{(j)} \hat{\Gamma}_{vj} = \hat{\mathcal{B}}_{vj}. \quad (29)$$

Таким образом, установлено следующее утверждение.

*С л е д с т в и е.* Решение операторного уравнения (25) равносильно решению линейной алгебраической системы (29).

Перейдем к построению проекции  $\text{rg } F_v$ . Рассмотрим соответствующее системе (29) однородное уравнение

$$G_A^{(j)} \hat{\Gamma}_{vj} = 0 \quad (30)$$

и сопряженное уравнение

$$G_A^{(j)*} \hat{\Gamma}_{vj} = 0, \quad (31)$$

где  $G_A^{(j)*} = \mathcal{F}_j^* \otimes \mathcal{E}_n - \mathcal{E}_{m_j} \otimes (\mathcal{A}^*)^T$  — комплексно сопряженная по отношению к  $G_A^{(j)}$  матрица.

Обозначим через  $\hat{N}_A^{(j)}$ ,  $\hat{N}_A^{(j)*}$  ядра матриц  $G_A^{(j)}$ ,  $G_A^{(j)*}$  и через  $\hat{T}_A^{(j)}$ ,  $\hat{T}_A^{(j)*}$  образы этих матриц. Пространство  $\mathfrak{R}^{(m_j, n)}$  может быть разложено единственным образом в прямую сумму подпространств  $\hat{N}_A^{(j)}$ ,  $\hat{T}_A^{(j)}$ :

$$\hat{\mathfrak{R}}^{(m_j, n)} = \hat{N}_A^{(j)} \oplus \hat{T}_A^{(j)}. \quad (32)$$

В соответствии с (32) представим правую часть уравнения (29) в виде суммы

$$\hat{\mathcal{B}}_{vj} = \hat{\mathcal{B}}_{vNj} + \hat{\mathcal{B}}_{vTj}, \quad \hat{\mathcal{B}}_{vNj} \in \hat{N}_A^{(j)}, \quad \hat{\mathcal{B}}_{vTj} \in \hat{T}_A^{(j)}. \quad (33)$$

Вектору  $\hat{\mathcal{B}}_{vNj}$  в пространстве  $\mathfrak{R}^{(m_j, n)}$  соответствует прямоугольная матрица  $\mathcal{B}_{vNj}$ , которая, в свою очередь, определяет дифференциальный оператор  $N_{vj} = f^{(j)} \mathcal{B}_{vNj} L$ . Построенные операторы  $N_{vj}$  коммутируют с оператором  $U$ :  $[U, N_{vj}] \equiv 0$ .

Определение. В качестве проекции  $\text{pr } F_\nu$  от оператора  $F_\nu$  примем

$$\text{pr } F_\nu \equiv \sum_{j=1}^{\infty} N_{\nu j}.$$

Таким образом, после нахождения в явном виде операторов  $\text{pr } F_\nu$ ,  $\nu = 1, 2, \dots$ , определяется централизованная система (см. формулы (18), (19)). Перейдем к фактическому нахождению матриц  $\mathcal{B}_{\nu N j}$ . Пусть  $\mathcal{C} = \|\| c_{lr} \|\|$ ,  $\mathcal{a} = \|\| q_{lr} \|\|$ ,  $l = \overline{1, m_j}$ ,  $r = \overline{1, n}$ , — произвольные матрицы из пространства  $\mathfrak{R}^{(m_j, n)}$ . В пространстве  $\hat{\mathfrak{R}}^{(m_j, n)}$  введем скалярное произведение обычным образом:  $\langle \hat{\mathcal{C}}, \hat{\mathcal{a}} \rangle \equiv \sum_{l=1}^{m_j} c_{ll} \bar{q}_{ln} + \dots + c_{ln} \bar{q}_{ln}$ , где «—» — знак комплексного сопряжения.

Легко убедиться, что

$$\langle \hat{\mathcal{C}}, \hat{\mathcal{a}} \rangle \equiv \text{tr} (\mathcal{C} \cdot \bar{\mathcal{a}}^T) \quad (34)$$

( $\text{tr}$  — след матрицы).

Предположим, что система (30) имеет  $k_j$  линейно независимых решений  $\hat{Z}_{1j}, \dots, \hat{Z}_{k_j j}$ , которые можно принять в качестве базиса пространства  $N_A^{(j)}$ . Тогда уравнение (31) также имеет  $k_j$  линейно независимых решений  $\hat{Z}_{1j^*}, \dots, \hat{Z}_{k_j j^*}$ , которые можно принять в качестве базиса  $\hat{N}_A^{(j)}$ . Разложим составляющую  $\hat{\mathcal{B}}_{\nu N j}$  в сумме (33) по базису  $\hat{N}_A^{(j)}$ :  $\hat{\mathcal{B}}_{\nu N j} = \sum_{i=1}^{k_j} \alpha_{\nu j i} \hat{Z}_{ij}$ . Разность  $\hat{\mathcal{B}}_{\nu j} - \hat{\mathcal{B}}_{\nu N j} = \hat{\mathcal{B}}_{\nu T j}$  принадлежит образу  $\hat{T}_A^{(j)}$  и, следовательно, ортогональна подпространству  $\hat{N}_A^{(j)}$ :  $\langle \mathcal{B}_{\nu j} - \sum_{i=1}^{k_j} \alpha_{\nu j i} \hat{Z}_{ij}, \hat{Z}_{l j^*} \rangle \equiv 0$ ,  $l = \overline{1, k_j}$ . Данные тождества приводят к системе линейных алгебраических уравнений для определения коэффициентов  $\alpha_{\nu j i}$ :

$$\sum_{i=1}^{k_j} \alpha_{\nu j i} \langle \hat{Z}_{ij}, \hat{Z}_{l j^*} \rangle = \langle \hat{\mathcal{B}}_{\nu j}, \hat{Z}_{l j^*} \rangle, \quad l = \overline{1, k_j}. \quad (35)$$

Определитель системы (35) (определитель Грамма) не равен нулю и, следовательно, эта система имеет единственное решение. Воспользовавшись тождеством (34), систему уравнений (35) можно представить в виде матричной системы в пространстве  $\mathfrak{R}^{(m_j, n)}$ :

$$\sum_{i=1}^{k_j} \alpha_{\nu j i} \text{tr} (Z_{ij} \bar{Z}_{l j^*}^T) = \text{tr} (\mathcal{B}_{\nu j} \bar{Z}_{l j^*}^T), \quad l = \overline{1, k_j}. \quad (36)$$

Таким образом, справедлива следующая теорема.

**Теорема 2.** Нахождение проекции оператора  $\text{pr } F_\nu$ ,  $\nu = 1, 2, \dots$ , от правых частей уравнений (25) сводится к решению последовательности независимых между собой систем неоднородных алгебраических уравнений вида (35) или (36). Решение этих уравнений существует и единственно.

Оператор  $S_\nu$  определяется совокупностью матриц  $\Gamma_{\nu j}$ ,  $j = 1, 2, \dots$ , которые находятся как решения уравнений

$$G_A^{(j)} \hat{\Gamma}_{\nu j} = \hat{\mathcal{B}}_{\nu T j}. \quad (37)$$

Система (37) совместна и содержит  $m_j \times n$  уравнений от  $\rho_j = m_j \times n - k_j$  переменных ( $k_j$  — размерность ядра  $\hat{N}_A^{(j)}$ ). Чтобы избавиться от лишних уравнений и исключить в решении составляющие, входящие в ядро  $\hat{N}_A^{(j)}$ ,

можно поступить следующим образом. Пусть  $\hat{\mathcal{Y}}_{1\rho_j}, \dots, \hat{\mathcal{Y}}_{\rho_j\rho_j}$  — базис пространства  $\hat{T}_A^{(j)}$ , тогда вектор  $\hat{\Gamma}_{\nu_j}$  можно разложить по этому базису:  $\hat{\Gamma}_{\nu_j} = \gamma_{1\rho_j}^{(\nu_j)} \hat{\mathcal{Y}}_{1\rho_j} + \dots + \gamma_{\rho_j\rho_j}^{(\nu_j)} \hat{\mathcal{Y}}_{\rho_j\rho_j}$ . Введя вектор  $\gamma_{\nu_j} = \text{colon} \|\gamma_{1\rho_j}^{(\nu_j)}, \dots, \gamma_{\rho_j\rho_j}^{(\nu_j)}\|$  и матрицу  $a_{\nu_j}$ , столбцы которой образованы векторами  $\hat{\mathcal{Y}}_{1\rho_j}, \dots, \hat{\mathcal{Y}}_{\rho_j\rho_j}$ , представим уравнение (37) в матричном виде  $G_A^{(j)} a_{\nu_j} \gamma_{\nu_j} = \hat{\mathcal{B}}_{\nu_j T_j}$ . Умножив полученное уравнение на матрицу  $a_{\nu_j}^* G_A^{(j)*}$ , сопряженную по отношению к  $G_A^{(j)} a_{\nu_j}$ , получим систему  $a_{\nu_j}^* G_A^{(j)*} G_A^{(j)} a_{\nu_j} \gamma_{\nu_j} = a_{\nu_j}^* G_A^{(j)*} \hat{\mathcal{B}}_{\nu_j T_j}$ , эквивалентную по отношению к исходной, но содержащую ровно  $\rho_j$  уравнений.

Применим к централизованной системе (16) общие теоремы, упрощающие ее интегрирование [3].

**Теорема 3.** Пусть в централизованной системе (16) коэффициенты оператора  $N(x)$  являются аналитическими функциями в области  $\bar{G}_{0\varepsilon} = \bar{\mathcal{T}} \times \bar{\mathcal{T}}_{0\varepsilon} \times \bar{G} \in R^{n+2}$ ,  $(\bar{\mathcal{T}}_{\varepsilon} = [0, 1], \varepsilon \in \bar{\mathcal{T}}_{\varepsilon}, t \in \bar{\mathcal{T}} = [a, b])$ . Тогда можно указать такое положительное число  $T_0$ , что решение системы представимо рядом Ли

$$z_j = \exp(\tau N(z)) z_j, \quad \tau = \varepsilon(t - t_0), \quad j = \overline{1, n}, \quad (38)$$

где  $z = \text{colon} \|z_1, \dots, z_n\|$  — решение системы нулевого приближения

$$dz/dt = \omega(z), \quad z(t_0) = x_0. \quad (39)$$

Ряд Ли сходится абсолютно и равномерно в области  $\bar{G}_{0\varepsilon T} = [t_0, t_0 + T_0/\varepsilon] \times \bar{\mathcal{T}}_{\varepsilon} \times \bar{G}$ .

**З а м е ч а н и е.** В силу сделанных предположений о свойствах системы нулевого приближения (1) систему (39) можно эффективно проинтегрировать и, следовательно, формулы (39) приобретают законченный аналитический вид.

Действительно, используем функции (10) в качестве замены переменных

$$y_1 = v_1(z), \dots, y_n = v_n(z) \quad (40)$$

в системе (39). Эта система функций предполагается обратимой в рассматриваемой области  $G$ :  $z_1 = \varphi_1(y), \dots, z_n = \varphi_n(y)$ . Замена (40) сводит систему (39) к системе линейных уравнений с постоянными коэффициентами  $dy/dt = \mathcal{A}_0 y$ ,  $y(t_0) = y_0$ , где  $\mathcal{A}_0 \equiv \mathcal{A}^T$ ,  $\mathcal{A}$  — матрица оператора (24).

Выясним условия, при которых в централизованной системе выделяются медленные и быстрые переменные. Рассмотрим уравнение для определения интегралов системы нулевого приближения

$$U\rho = 0, \quad (41)$$

где  $U$  — оператор (3).

Интегралы будем искать в подпространствах  $\mathfrak{H}_j$  в виде векторного произведения

$$\rho = f^{(j)} \alpha^{(j)}. \quad (42)$$

Здесь  $f^{(j)}$  — базис  $\mathfrak{H}_j$ ,  $\alpha^{(j)} = \text{colon} \|\alpha_1^{(j)}, \dots, \alpha_m^{(j)}\|$  — вектор коэффициентов.

Подстановка соотношений (42) в уравнения 41 приводит к матричному уравнению  $\mathcal{F}_j \alpha^{(j)} = 0$ , где  $\mathcal{F}_j$  — матрица представления оператора  $U$  в  $\mathfrak{H}_j$  (см. (23)).

Аналогично уравнение для собственных векторов оператора

$$Ug = \lambda g, \quad \lambda = \text{const}, \quad (43)$$

где  $g = f^{(j)} \beta^{(j)}$ ,  $\beta^{(j)} = \text{colon} \|\beta_1^{(j)}, \dots, \beta_m^{(j)}\|$ , приводит к матричному уравнению  $\mathcal{F}_j \beta^{(j)} = \lambda \beta^{(j)}$ .







2. Митропольский Ю. А., Лопатин А. К. Теоретико-групповые аспекты методов нелинейной механики // Мат. физика и нелинейн. механика. — 1986. — Вып. 5. — С. 34—45.
3. Митропольский Ю. А., Лопатин А. К. Асимптотическая декомпозиция систем обыкновенных дифференциальных уравнений с малым параметром. — Киев, 1986. — 60 с. — (Препринт / АН УССР. Ин-т математики АН УССР; 86. 71).
4. Митропольский Ю. А., Лопатин А. К. Векторные поля, алгебры и группы, порождаемые системой обыкновенных дифференциальных уравнений и их свойства. — Киев, 1985. — 63 с. — (Препринт / АН УССР. Ин-т математики АН УССР; 85. 73).
5. Митропольский Ю. А., Лопатин А. К. Декомпозиция систем обыкновенных дифференциальных уравнений. — Киев, 1985. — 64 с. — (Препринт / АН УССР. Ин-т математики АН УССР; 85. 74).
6. Чеботарев Н. Г. Теория групп Ли. — М.; Л.: Гостехиздат, 1940. — 336 с.

Ин-т математики АН УССР, Киев

Получено 03.06.86