

УДК 517.9

A. K. Лопатин

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

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

Это значит, что для элементов (2) выполняются соотношения $[X_i, X_j] = \sum_{\mu=1}^h c_{ij}^\mu X_\mu$, где c_{ij}^μ — постоянная, принадлежащая полю P (P — поле действительных R или комплексных K чисел), и оператор

$$U(x) = \omega_1(x) \partial/\partial x_1 + \dots + \omega_n(x) \partial/\partial x_n, \quad (3)$$

ассоциированный с системой (1), принадлежит \mathfrak{L}_h и, следовательно, может быть выражен через базис (2)

$$U = c_1 X_1 + \dots + c_h X_h, \quad c_i \in P, \quad j = \overline{1, h}. \quad (4)$$

Алгебра Ли \mathfrak{L}_h определяет конечную группу Ли $\mathfrak{G}(\mathfrak{L}_h)$, элементы которой можно задать сходящимися рядами Ли (см., например, [6])

$$x' = e^{(s_1 X_1 + \dots + s_h X_h)} x, \quad (5)$$

где $s = \|s_1, \dots, s_h\|$ — параметры группы, изменяющиеся в некоторой окрестности точки $s = 0$.

Воспользуемся разложением (4) и запишем решение системы (1) в виде ряда Ли

$$x = e^{((t-t_0)U(x_0))} x_0. \quad (6)$$

Следовательно, решение (6) системы (1) является элементом группы $\mathfrak{G}(\mathfrak{L}_h)$ при достаточно малом $t - t_0$. Это свойство решения системы (1) можно принять в качестве общей характеристики данной системы при изучении влияния возмущающих факторов на поведение системы.

Далее будем предполагать, что группе $\mathfrak{G}(\mathfrak{L}_h)$ можно сопоставить гильбертово пространство \mathfrak{H} представления, равное прямой ортогональной сумме линейных подпространств \mathfrak{H}_v : $\mathfrak{H} = \sum_{v=1}^{\infty} \mathfrak{H}_v$. Каждое линейное подпространство над $P\mathfrak{H}_v$ размерности m_v с базисом, состоящим из m_v функций

$$f^{(v)} \stackrel{\text{def}}{=} \|f_{1m_v}(x), \dots, f_{m_v m_v}(x)\|, \quad (7)$$

является инвариантным относительно преобразований группы, т. е. если $f(x') \in \mathfrak{H}_v$, то после замены переменной x' , согласно формулам (5), $f(e^{(s_1 X_1 + \dots + s_h X_h)} x) \in \mathfrak{H}_v$.

Предположим, что размерность минимального пространства из \mathfrak{H} равна n , т. е. $m_1 = n$.

Необходимым и достаточным условием инвариантности подпространства \mathfrak{H}_v относительно группы $\mathfrak{G}(\mathfrak{L}_h)$ является инвариантность подпространства \mathfrak{H}_v относительно базисных операторов (2) алгебры \mathfrak{L}_h , т. е. выполнение условий

$$\begin{aligned} X_j f_{1m_v} &= c_{j1m_v}^1 f_{1m_v} + \dots + c_{j1m_v}^{m_v} f_{m_v m_v}, \\ &\dots \\ X_j f_{m_v m_v} &= c_{jm_v m_v}^1 f_{1m_v} + \dots + c_{jm_v m_v}^{m_v} f_{m_v m_v}. \end{aligned} \quad (8)$$

Соотношения (8) можно представить в компактном виде $X_j f^{(v)} = f^{(v)} C_j^{(v)}$, где $C_j^{(v)}$ — квадратная матрица размерности $m_v \times m_v$. Матрицу $C_j^{(v)}$ будем называть представлением оператора X_j , $j = \overline{1, h}$, в инвариантном подпространстве \mathfrak{H}_v .

Пусть система (1), которую в дальнейшем будем называть системой нулевого приближения, подвернута малым возмущениям $\tilde{\omega}(x')$

$$dx'/dt = \omega(x') + \tilde{\omega}(x'), \quad x'(t_0) = x_0, \quad (9)$$

где $\tilde{\omega}(x) = \text{colon} \|\tilde{\omega}_1(x), \dots, \tilde{\omega}_n(x)\|$, $\tilde{\omega}_i(x) \in \mathfrak{O}(G)$, $i = \overline{1, n}$, ε — малый положительный параметр.

Через $G_{0\varepsilon} = \mathcal{I} \times \mathcal{J}_\varepsilon \times G \in R^{n+2} (\mathcal{J}_\varepsilon = [0, 1], \varepsilon \in \mathcal{J}_\varepsilon)$ обозначим область существования и единственности решения задачи Коши системы (9), которую будем называть возмущенной системой.

Относительно свойств коэффициентов возмущенной системы (9) сделаем следующее предположение. Пусть базис подпространства \mathfrak{H}_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 $g_1(x), \dots, g_n(x) \in \mathfrak{H}_1$.

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{H} : $q_j(x) = \sum_{v=1}^{\infty} q_j^{(v)}(x)$, $q_j^{(v)}(x) \in \mathfrak{H}_v$.

Обозначим через $\mathfrak{L}(\mathfrak{H}_v)$ линейное пространство операторов вида

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

коэффициенты которых $q_1^{(v)}, \dots, q_n^{(v)} \in \mathfrak{H}_v$. В этом случае

$$L^{(v)} \in \mathfrak{L}(\mathfrak{H}_v). \quad (13)$$

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

$$dx_j/dt = \omega_j(x) + \sum_{v=1}^{\infty} \varepsilon^v b_{vj0}(x), \quad j = \overline{1, n}, \quad (14)$$

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 дифференциальные 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): $U_0 = U + \varepsilon(-[U, S_1] + F_1) + \dots + \varepsilon^v (-[U, S_v] + F_v) + \dots$, где $F_1 = \tilde{U}$, $F_2 = -[\tilde{U}, S_1] + \frac{1}{2} [U, [U, S_1]]$, \dots, F_v — известная функция от операторов U , \tilde{U} , S_1, \dots, S_{v-1} .

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

$$[U, S_v] = F_v - \text{pr } F_v, \quad v = 1, 2, \dots, \quad (17)$$

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

Если положить

$$\text{pr } F_v \equiv N_v, \quad v = 1, 2, \dots, \quad (18)$$

то после выбора операторов S_v 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 $[U, N_v] \equiv 0, v = 1, 2, \dots$

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

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

Решения S_v уравнений (17) будем искать в виде разложений

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

Оператор $F_v^{(j)}$ можно представить следующим образом:

$$F_v^{(j)} = f^{(j)} \mathcal{B}_{vj} L, \quad (22)$$

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

Аналогично оператор $S_v^{(j)}$ можно представить в виде $S_v^{(j)} = f^{(j)} \Gamma_{vj} L$, где Γ_{vj} — 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

$$[U, S_v] = F_v \quad (25)$$

равносильно решению системы независимых линейных матричных уравнений

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

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

$$\sum_{j=1}^{\infty} [U, S_v^{(j)}] = \sum_{j=1}^{\infty} F_v^{(j)}. \quad (27)$$

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

Вычислим скобку Пуассона $[U, S_v^{(j)}]$, приняв во внимание соотношения (22), (24): $[U, S_v^{(j)}] = U f^{(j)} \Gamma_{v_j} L - S_v^{(j)} f^{(1)} \mathcal{A} L$. Далее, используя тождество (23) и тождество $S_v^{(j)} f^{(1)} \equiv f^{(j)} \Gamma_{v_j}$, окончательно получим

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

Подставив выражения (22), (28) в (27) $\sum_{j=1}^{\infty} (f^{(j)} \mathcal{F}_j \Gamma_{v_j} L - f^{(j)} \Gamma_{v_j} \mathcal{A} L) = \sum_{j=1}^{\infty} f^{(j)} \mathcal{B}_{v_j} L$ 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 $\mathfrak{R}^{(k,n)}$. 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 $\hat{a} = \text{colon} \|q_{11}, \dots, q_{1n}, \dots, q_{k1}, \dots, q_{kn}\|$.

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

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

Таким образом, установлено следующее утверждение.

Следствие. Решение операторного уравнения (25) равносильно решению линейной алгебраической системы (29).

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

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

и сопряженное уравнение

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

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

$$\hat{\mathcal{B}}_{v_j} = \hat{\mathcal{B}}_{v_{Nj}} + \hat{\mathcal{B}}_{v_{Tj}}, \quad \hat{\mathcal{B}}_{v_{Nj}} \in \hat{N}_A^{(j)}, \quad \hat{\mathcal{B}}_{v_{Tj}} \in \hat{T}_A^{(j)}. \quad (33)$$

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

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

$$\text{pr } F_v \equiv \sum_{j=1}^{\infty} N_{vj}.$$

Таким образом, после нахождения в явном виде операторов $\text{pr } F_v$, $v = 1, 2, \dots$, определяется централизованная система (см. формулы (18), (19)). Перейдем к фактическому нахождению матриц $\hat{\mathcal{B}}_{vNj}$. Пусть $\hat{\mathcal{C}} = \|c_{lr}\|$, $\hat{\mathcal{Q}} = \|q_{lr}\|$, $l = \overline{1, m_j}$, $r = \overline{1, n}$, — произвольные матрицы из пространства $\Re^{(m_j, n)}$. В пространстве $\hat{\Re}^{(m_j, n)}$ введем скалярное произведение обычным образом: $\langle \hat{\mathcal{C}}, \hat{\mathcal{Q}} \rangle \equiv \sum_{l=1}^{m_j} c_{l1} \bar{q}_{l1} + \dots + c_{ln} \bar{q}_{ln}$, где «—» — знак комплексного сопряжения.

Легко убедиться, что

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

(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 $\hat{\mathcal{B}}_{vNj}$ в сумме (33) по базису $\hat{N}_A^{(j)}$: $\hat{\mathcal{B}}_{vNj} = \sum_{i=1}^{k_j} \alpha_{vji} \hat{Z}_{ij}$. Разность $\hat{\mathcal{B}}_{vj} - \hat{\mathcal{B}}_{vNj} = \hat{\mathcal{B}}_{vTj}$ принадлежит образу $\hat{T}_A^{(j)}$ и, следовательно, ортогональна подпространству $\hat{N}_A^{(j)*}$: $\langle \hat{\mathcal{B}}_{vj} - \sum_{i=1}^{k_j} \alpha_{vji} \hat{Z}_{ij}, \hat{Z}_{lj*} \rangle \equiv 0$, $l = \overline{1, k_j}$. Даные тождества приводят к системе линейных алгебраических уравнений для определения коэффициентов α_{vji} :

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

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 $\Re^{(m_j, n)}$:

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

Таким образом, справедлива следующая теорема.

Теорема 2. Нахождение проекции оператора $\text{pr } F_v$, $v = 1, 2, \dots$, 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 единственno.

Оператор S_v определяется совокупностью матриц Γ_{vj} , $j = 1, 2, \dots$, которые находятся как решения уравнений

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

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 $\hat{\Gamma}_{v_j}$ можно разложить по этому базису: $\hat{\Gamma}_{v_j} = \gamma_{1\rho_j}^{(v,j)} \hat{\mathcal{Y}}_{1\rho_j} + \dots + \gamma_{\rho_j\rho_j}^{(v,j)} \hat{\mathcal{Y}}_{\rho_j\rho_j}$. Введя вектор $\gamma_{v_j} = \text{colon} \|\gamma_{1\rho_j}^{(v,j)}, \dots, \gamma_{\rho_j\rho_j}^{(v,j)}\|$ и матрицу α_{v_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 $G_A^{(j)} \alpha_{v_j} \gamma_{v_j} = \hat{\mathcal{B}}_{v_j T_j}$. Умножив полученное уравнение на матрицу $\alpha_{v_j}^* G_A^{(j)*}$, сопряженную по отношению к $G_A^{(j)} \alpha_{v_j}$, получим систему $\alpha_{v_j}^* G_A^{(j)*} G_A^{(j)} \alpha_{v_j} \gamma_{v_j} = \alpha_{v_j}^* G_A^{(j)*} \hat{\mathcal{B}}_{v_j T_j}$, эквивалентную по отношению к исходной, но содержащую ровно ρ_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 $\bar{G}_{0\varepsilon} = \bar{\mathcal{J}} \times \bar{\mathcal{J}}_{0\varepsilon} \times \bar{G} \in R^{n+2}$, ($\mathcal{J}_\varepsilon = [0, 1]$, $\varepsilon \in \mathcal{J}_\varepsilon$, $t \in \bar{\mathcal{J}} = [a, b]$). Тогда можно указать такое положительное число T_0 , что решение системы представимо рядом Ли

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

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 $\bar{G}_{0\varepsilon T} = [t_0, t_0 + T_0/\varepsilon] \times \mathcal{J}_\varepsilon \times \bar{G}$.

Замечание. 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 $dy/dt = \mathcal{A}y$, $y(t_0) = y_0$, где $\mathcal{A}_0 = \mathcal{A}^*$, \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

$$\mathbf{U}\rho = 0, \quad (41)$$

где \mathbf{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 , $\alpha^{(j)} = \text{colon} \|\alpha_1^{(j)}, \dots, \alpha_{m_j}^{(j)}\|$ — 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 \mathbf{U} в \mathfrak{H}_j (см. (23)).

Аналогично уравнение для собственных векторов оператора

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

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

По предположению матрица \mathcal{A} оператора простой структуры и, следовательно, имеет в \mathfrak{H}_1 m_i собственных векторов $g_1^{(i)}, \dots, g_{m_i}^{(i)}$, соответствующих корню λ_i кратности m_i , $i = \overline{1, k}$, $m_1 + \dots + m_r = n$, т. е. $Ug_1^{(i)} = \lambda_i g_1^{(i)}, \dots, Ug_{m_i}^{(i)} = \lambda_i g_{m_i}^{(i)}$. Как легко видеть, функции

$$\rho_1 g_1^{(i)}, \dots, \rho_{m_i} g_{m_i}^{(i)}, \quad (44)$$

где $\rho_1, \dots, \rho_{m_i}$ — произвольные интегралы уравнения (43) из пространства \mathfrak{H} , также являются собственными функциями

$$U(\rho_1 g_1^{(i)}) = \lambda_i (\rho_1 g_1^{(i)}), \dots, U(\rho_{m_i} g_{m_i}^{(i)}) = \lambda_i (\rho_{m_i} g_{m_i}^{(i)}).$$

Обратное утверждение, вообще говоря, не верно. Т. е. собственный вектор $g \in \mathfrak{H}$ с собственным числом λ_i не обязательно представим в виде (44). Обозначим множество функций (44) через Υ_i , а число m_i назовем его размерностью.

Сформулируем следующий достаточный признак разделения переменных на быстрые и медленные в системе централизатора (16).

Теорема 4. Пусть для системы централизатора (16) выполняются следующие условия:

1) любой интеграл $\rho(x) \in \mathfrak{H}$ системы нулевого приближения, определяемый уравнением (41), выражается через конечную совокупность независимых интегралов

$$\rho_1(x), \dots, \rho_m(x) \in \mathfrak{H}, \quad (45)$$

т. е. $\rho(x) = w(\rho_1(x), \dots, \rho_m(x))$, где $w(\rho_1, \dots, \rho_m)$ — аналитическая функция, обращающаяся в нуль при $\rho_1 = \dots = \rho_m \equiv 0$;

2) собственные функции с собственными числами λ_i , $i = \overline{1, k}$, имеют вид (44);

3) функции (45) можно дополнить собственными функциями $\Upsilon_1, \dots, \Upsilon_r$ до полной системы независимых функций в G , т. е. $m_1 + \dots + m_r = n$. Тогда централизованная система с помощью замены переменных

$$z_1 = \rho_1(x), \dots, z_m = \rho_m(x), \quad y_1^{(i)} = g_1^{(i)}(x), \dots, y_{m_i}^{(i)} = g_{m_i}^{(i)}(x), \quad i = \overline{1, r},$$

преобразуется к разделенной системе для m медленных

$$dz_1/dt = \varepsilon \Phi_{11}(z) + \varepsilon^2 \Phi_{12}(z) + \dots,$$

• • • • • • • • • •

$$dz_m/dt = \varepsilon \Phi_{m1}(z) + \varepsilon^2 \Phi_{m2}(z) + \dots$$

и $n - m$ быстрых переменных

$$dy_1^{(i)}/dt = \Psi_1^{(i)}(z) + \sum_{v=1}^{\infty} \varepsilon^v (\rho_{v1}^{(i)} y_1^{(i)} + \dots + \rho_{vm_i}^{(i)} y_{m_i}^{(i)}),$$

• • • • • • • • • •

$$dy_{m_i}^{(i)}/dt = \Psi_{m_i}^{(i)}(z) + \sum_{v=1}^{\infty} \varepsilon^v (\rho_{v1}^{(im_i)}(z) y_1^{(i)} + \dots + \rho_{vm_i}^{(im_i)}(z) y_{m_i}^{(i)}), \quad i = \overline{1, r}.$$

Система для быстрых переменных интегрируется после системы для медленных переменных и, в свою очередь, распадается на r независимо интегрируемых подсистем порядков m_i , $i = \overline{1, r}$.

Доказательство теоремы 4 аналогично доказательству соответствующей более общей теоремы [3].

1. Митропольский Ю. А., Лопатин А. К. Асимптотическая декомпозиция систем нелинейных обыкновенных дифференциальных уравнений // Укр. мат. журн.— 1984.— 36, № 1.— С. 35—45.

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