

АНАЛИТИЧЕСКИЕ И ЧИСЛЕННЫЕ МЕТОДЫ ИССЛЕДОВАНИЯ
ЛИНЕЙНЫХ СИСТЕМ ОБЫКНОВЕННЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ
УРАВНЕНИЙ НА ОДНОРОДНЫХ ПРОСТРАНСТВАХ.

И.В. Куреев

Рассмотрим векторное евклидово пространство \mathbf{R}^m столбцов из вещественных чисел

$$\mathbf{R}^m = \{ \mathbf{x} = (x_1, x_2, \dots, x_m)^T \},$$

(здесь “ T ” - операция транспонирования) на котором действие линейного представления [1] матричной группы Ли \mathcal{T} сводится к умножению матрицы $T \in \mathcal{T}$ размерности $m \times m$ на столбец \mathbf{x} . Тогда [2] найдётся такая числовая невырожденная матрица J размерности m , что связная группа \mathcal{T} будет однозначно определяться соотношениями:

$$T^{-1} = J^{-1}T^T J, \quad \det(T) = 1. \quad (1)$$

Через \mathcal{G} будем обозначать алгебру Ли [2] матричной группы Ли \mathcal{T} : для $\forall G \in \mathcal{G}$

$$JG + G^T J = 0. \quad (2)$$

Очевидно, что если $G(t) \in \mathcal{G}$ при $t \in [t_l, t_r]$ и для системы обыкновенных дифференциальных уравнений

$$\frac{d\mathbf{x}(t)}{dt} = G(t)\mathbf{x}(t), \quad \mathbf{x} \in \mathbf{R}^m \quad (3)$$

на отрезке $[t_l, t_r]$ существует фундаментальная матрица решений $T(t)$, то она принадлежит группе \mathcal{T} .

С другой стороны, группа Ли \mathcal{T} , рассматриваемая как группа движений, порождает [1, 2] однородное пространство $\mathcal{M}_{\mathcal{T}}$, вложенное в \mathbf{R}^m . В силу (1) система уравнений (3) переводит начальную точку $\mathbf{x}(t_l) \in \mathcal{M}_{\mathcal{T}}$ в некоторую другую точку того же пространства. Поэтому систему (3) можно рассматривать как систему обыкновенных дифференциальных уравнений на однородном пространстве $\mathcal{M}_{\mathcal{T}}$. Примером подобных систем являются гамильтоновы системы дифференциальных уравнений.

Традиционное упрощение [3] исходной системы линейных обыкновенных дифференциальных уравнений (3) заключается в переходе от неё посредством линейного преобразования

$$\mathbf{x}(t) = T(t)\mathbf{y}(t), \quad (4)$$

(здесь $\mathbf{x}, \mathbf{y} \in \mathbf{R}^m$) к системе

$$\frac{d\mathbf{y}(t)}{dt} = F(t)\mathbf{y}(t), \quad (5)$$

матрица которой имеет с вычислительной точки зрения более простую структуру. Если $T(t) \in \mathcal{T}$, то преобразование (4) переводит систему (3) в систему (5) с матрицей

$$F(t) = T^{-1}(t) \left(G(t)T(t) - \frac{d}{dt}T(t) \right). \quad (6)$$

Задачу определения преобразования $T(t) \in \mathcal{T}$, переводящего систему (3) в систему (5), матрица которой имеет блочно-диагональную структуру

$$F = \begin{pmatrix} F_{11} & 0 \\ 0 & F_{22} \end{pmatrix},$$

называют задачей нормализации [4]. Её решение позволяет перейти от исходной системы дифференциальных уравнений к другой, допускающей аналитическое решение.

Пусть алгебра матриц \mathcal{G} разлагается в прямую сумму

$$\mathcal{G} = \mathcal{G}^d \oplus \mathcal{G}^c, \quad (7)$$

где \mathcal{G}^d – подалгебра блочно-диагональных матриц типа G^d , а \mathcal{G}^c – подпространство матриц вида G^c :

$$G^d = \begin{pmatrix} G_{11} & 0 \\ 0 & G_{22} \end{pmatrix}, \quad G^c = \begin{pmatrix} 0 & G_{12} \\ G_{21} & 0 \end{pmatrix}.$$

Это разложение порождено блочно-диагональным видом матрицы $F(t)$; все матричные блоки с индексами 11 и 22 имеют размерность $m_1 \times m_1$ и $m_2 \times m_2$ соответственно, $m_1 + m_2 = m$; блоки с индексами 12 и 21 имеют размерность $m_1 \times m_2$ и $m_2 \times m_1$.

Матрицу $T(t)$ будем искать как преобразование Кэли [5] матрицы $C(t) \in \mathcal{G}^c$

$$C = \begin{pmatrix} 0 & C_{12} \\ C_{21} & 0 \end{pmatrix}, \quad T(t) = \frac{E_m + C(t)}{E_m - C(t)}; \quad (8)$$

здесь E_m – единичная матрица порядка m . Блочная структура матрицы $C(t)$ выбрана специальным образом, по аналогии с подобными построениями из монографии [3]; предполагается, что все собственные значения блоков C_{12} и C_{21} по модулю меньше единицы.

Полагая, что матрицы $G(t)$ и $T(t)$ имеют блочную структуру того же типа, что и матрицы $F(t)$ и $C(t)$,

$$G = \begin{pmatrix} G_{11} & G_{12} \\ G_{21} & G_{22} \end{pmatrix} = G^d + G^c, \quad T = \begin{pmatrix} T_{11} & T_{12} \\ T_{21} & T_{22} \end{pmatrix}, \quad (9)$$

из (8) получаем

$$\begin{aligned} T_{11}(t) &= [E_{m_1} + C_{12}(t)C_{21}(t)][E_{m_2} - C_{12}(t)C_{21}(t)]^{-1}; \\ T_{12}(t) &= 2C_{12}(t)[E_{m_2} - C_{21}(t)C_{12}(t)]^{-1}; \\ T_{21}(t) &= 2C_{21}(t)[E_{m_1} - C_{12}(t)C_{21}(t)]^{-1}; \\ T_{22}(t) &= [E_{m_2} + C_{21}(t)C_{12}(t)][E_{m_1} - C_{21}(t)C_{12}(t)]^{-1}. \end{aligned} \quad (10)$$

Матричное же соотношение (6) после несложных алгебраических преобразований распадается на две группы:

$$\begin{aligned} F_{11} &= -T_{11}^{-1} \frac{d}{dt} T_{11} + T_{11}^{-1} G_{11} T_{11} + T_{11}^{-1} G_{12} T_{21}, \\ F_{22} &= -T_{22}^{-1} \frac{d}{dt} T_{22} + T_{22}^{-1} G_{22} T_{22} + T_{22}^{-1} G_{21} T_{12}, \end{aligned} \quad (11)$$

и

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt}X_{12} &= G_{12} + G_{11}X_{12} - X_{12}G_{22} - X_{12}G_{21}X_{12}, \\ \frac{d}{dt}X_{21} &= G_{21} + G_{22}X_{21} - X_{21}G_{11} - X_{21}G_{12}X_{21},\end{aligned}\tag{12}$$

где матрицы X_{12} и X_{21} следующим образом связаны с матрицей T :

$$T_{12} = X_{12}T_{22}, \quad T_{21} = X_{21}T_{11}.\tag{13}$$

Учитывая равенства (10), в последних соотношениях перейдём от блоков матрицы T к блокам матрицы C :

$$\begin{aligned}2C_{12}(t) &= X_{12}(t)(E_{m_2} - C_{21}(t)C_{12}(t)); \\ 2C_{21}(t) &= (E_{m_2} - C_{21}(t)C_{12}(t))X_{21}(t).\end{aligned}\tag{14}$$

Считая матрицы X_{12} и X_{21} известными, эти выражения можно рассматривать как систему матричных уравнений относительно блоков C_{12} и C_{21} . Если все собственные значения матриц X_{12} и X_{21} по модулю меньше единицы, то можно показать [6], что у этой системы существуют решения. Одно из них имеет вид

$$\begin{aligned}C_{12}(t) &= X_{12}(t)[E_{m_2} + X_{22}(t)]^{-1}, \\ C_{21}(t) &= [E_{m_2} + X_{22}(t)]^{-1}X_{21}(t),\end{aligned}\tag{15}$$

где

$$\begin{aligned}X_{11}(t) &= \sqrt{E_{m_1} - X_{12}(t)X_{21}(t)}, \\ X_{22}(t) &= \sqrt{E_{m_2} - X_{21}(t)X_{12}(t)}.\end{aligned}\tag{16}$$

Здесь выражение $\sqrt{E_m - X}$ обозначает сходящийся степенной ряд

$$\sqrt{E_m - X} = E_m - \frac{1}{2}X - \frac{1}{8}X^2 - \dots - \frac{(2k-3)!!}{2^k k!}X^k - \dots\tag{17}$$

Такой выбор производящей функции гарантирует невырожденность матриц $E_{m_1} + X_{11}(t)$ и $E_{m_2} + X_{22}(t)$.

Подставляя (15) в (10), получим выражение матриц $T_{11}(t)$ и $T_{22}(t)$ через матрицы $X_{12}(t)$ и $X_{21}(t)$:

$$T_{11}(t) = [X_{11}(t)]^{-1}, \quad T_{22}(t) = [X_{22}(t)]^{-1}.\tag{18}$$

Соотношения (13) и (18) позволяют выразить блоки матрицы $T(t)$ через решения $X_{12}(t)$ и $X_{21}(t)$ уравнений (12). В результате приходим к утверждению

Теорема 1. Пусть $X_{12}(t)$ и $X_{21}(t)$ – решения системы (12) на отрезке $[t_l, t_r]$ такие, что все их собственные значения по модулю меньше единицы. Тогда матрица $T(t)$, определяемая соотношениями (16), (18) и (13) порождает преобразование (4), переводящее систему линейных обыкновенных дифференциальных уравнений (3) в систему (5) с блочно-диагональной матрицей $F(t)$ (11). Если же для исходной алгебры \mathcal{G} имеет место разложение (7) и хотя бы в одной из точек промежутка $[t_l, t_r]$ матрица $T(t)$ принадлежит группе \mathcal{T} , то матрица преобразованной системы линейных обыкновенных дифференциальных уравнений принадлежит алгебре \mathcal{G} .

Как было отмечено выше, оператор сдвига $T(t)$ линейной системы обыкновенных дифференциальных уравнений на однородном пространстве $\mathcal{M}_{\mathcal{T}}$ принадлежит группе \mathcal{T} . Поэтому численную схему решения линейной системы обыкновенных дифференциальных уравнений на $\mathcal{M}_{\mathcal{T}}$, будем называть \mathcal{T} -консервативной (\mathcal{T} -схемой), если для построенной по этой схеме аппроксимации оператора сдвига справедливо соотношение (1) в тех узлах сетки, в которых вычисляется решение.

Таким образом, аппроксимацию в силу \mathcal{T} -схемы оператора сдвига дифференциальной системы на однородном пространстве $\mathcal{M}_{\mathcal{T}}$ можно интерпретировать как оператор сдвига некоторой другой системы дифференциальных уравнений на $\mathcal{M}_{\mathcal{T}}$, фундаментальная матрица которой может быть эффективно вычислена.

Пусть на отрезке $[t_l, t_r]$ требуется найти решение линейной системы

$$\frac{d\mathbf{x}(t)}{dt} = G(t)\mathbf{x}(t) + \mathbf{g}(t), \quad G \in \mathcal{G}, \quad \mathbf{x}, \mathbf{g} \in \mathbf{R}^m, \quad (19)$$

удовлетворяющее на концах отрезка однородным краевым условиям

$$B_l \mathbf{x}(t_l) + B_r \mathbf{x}(t_r) = \mathbf{0}. \quad (20)$$

Частным случаем краевой задачи (19)–(20) является задача Коши для системы (19), когда $B_r = 0$, а $B_l = E_m$ – единичная матрица размерности m .

Будем предполагать, что

- а) B_l и B_r – $n \times m$ матрицы такие, что ранг блочной матрицы $(B_l B_r)$ равен m ;
- б) решение краевой задачи (19)–(20) существует и единственно для любой вектор-функции $\mathbf{g}(t)$ с интегрируемым квадратом евклидовой нормы, то есть для любой $\mathbf{g}(t) \in L_2^m$.

Тогда, в силу предположения б) и известных теорем вложения [7], можно говорить об интегральном операторе $\mathcal{B}_G, \mathcal{B}_G : \mathbf{g}(t) \mapsto \mathbf{x}(t)$, ставящем в соответствие любой вектор-функции $\mathbf{g}(t) \in L_2^m$ решение краевой задачи ((19), (20)). При этом из предположения б) следует, что оператор \mathcal{B}_G , рассматриваемый как оператор из L_2^m в L_2^m , ограничен некоторой константой $C_G > 0$:

$$\|\mathbf{x}\| \leq C_G \|\mathbf{g}\|, \quad (21)$$

где $\|\mathbf{x}\|^2 = \int_{t_l}^{t_r} (x_1^2(t) + x_2^2(t) + \dots + x_m^2(t)) dt$.

Наряду с однородной краевой задачей для системы (19) рассмотрим однородную краевую задачу для линейной системы с матрицей $F(t) \in \mathcal{G}$ и теми же матрицами B_l, B_r краевых условий. Предполагая, как и ранее, что соответствующая краевая задача однозначно разрешима, введём в рассмотрение интегральный оператор

$$\mathcal{B}_F : L_2^m \rightarrow L_2^m, \quad \|\mathcal{B}_F\| \leq C_F \quad (22)$$

следующим образом: если $\mathcal{B}_F : \chi(t) \mapsto \mathbf{x}(t)$, то $\mathbf{x}(t)$ – решение краевой задачи

$$\frac{d\mathbf{x}(t)}{dt} = F(t)\mathbf{x}(t) + \chi(t), \quad \forall t \in [t_l, t_r]; \quad B_l \mathbf{x}(t_l) + B_r \mathbf{x}(t_r) = \mathbf{0}.$$

Выражая отсюда производную

$$\frac{d\mathbf{x}(t)}{dt} = F(t)\mathcal{B}_F(\chi) + \chi(t)$$

и подставляя это выражение в систему (19), приходим к интегральному уравнению

$$\boldsymbol{\chi}(t) = [G(t) - F(t)]\mathcal{B}_F(\boldsymbol{\chi}) + \mathbf{g}(t); \quad \boldsymbol{\chi} \in L_2^m, \quad (23)$$

которое эквивалентно исходной дифференциальной краевой задаче для системы (19) с краевыми условиями (20).

Для построения численной \mathcal{T} -схемы решения краевых задач для системы (19) воспользуемся проекционным методом. При этом целесообразно использовать не дифференциальную постановку задачи (19), а интегральную (23).

Разобьём узлами $t_0 = t_l, t_1, \dots, t_{n-1}, t_n = t_r$ исходный отрезок $[t_l, t_r]$ изменения независимой переменной t на n промежутков.

На каждом из отрезков $[t_{k-1}, t_k]$ ($k = 1, 2, \dots, n$), определено пространство $L_{2,k}^m$ m -мерных вектор-функций, квадрат евклидовой нормы которых интегрируем по нему; полагаем, что $L_{2,k}^m$ вложено в L_2^m , т.е.

$$L_{2,k}^m = \{\mathbf{l}(t) \in L_2^m : \mathbf{l}(t) = \mathbf{0}, \text{ при } t \notin [t_{k-1}, t_k]\}.$$

Очевидно, что $L_2^m = L_{2,1}^m \oplus L_{2,2}^m \oplus \dots \oplus L_{2,n}^m$ – прямая сумма.

Обозначим через L_k^A конечномерное подпространство пространства $L_{2,k}^m$, а через L^A – аппроксимирующее пространство, совпадающее с $L^A = L_1^A \oplus \dots \oplus L_n^A$.

Тогда, если $\mathcal{L}_k : L_{2,k}^m \rightarrow L_k^A$ – ортогональный проектор пространства $L_{2,k}^m$ на подпространство L_k^A , а $\mathcal{L} : L_2^m \rightarrow L^A$ – ортогональный в L_2^m проектор пространства L_2^m на подпространство L^A , совпадающий на каждом из подпространств $L_{2,k}^m$ с операторами \mathcal{L}_k , то в качестве приближения $\boldsymbol{\gamma}(t) \in L^A$ к решению $\boldsymbol{\chi}(t)$ операторного уравнения (23) берем решение конечномерной системы уравнений

$$\boldsymbol{\gamma}(t) = \mathcal{L} \left\{ [G(t) - F(t)](\mathcal{L} \circ \mathcal{B}_F)\{\boldsymbol{\gamma}(t)\} + \mathbf{f}(t) \right\}, \quad (24)$$

где $\mathcal{B}_F\{\boldsymbol{\gamma}(t)\}$ определено в (22). Возникает вычислительная схема решения интегральной, а стало быть и исходной, краевой задачи. Отличие предлагаемой проекционной вычислительной схемы решения интегрального уравнения (23) от классической [7]

$$\boldsymbol{\gamma}(t) = \mathcal{L} \left\{ [G(t) - F(t)]\mathcal{B}_F\{\boldsymbol{\gamma}(t)\} + \mathbf{f}(t) \right\},$$

заключается в наличии дополнительного проектора \mathcal{L} на аппроксимирующее пространство L^A : вместо $\mathcal{B}_F\{\boldsymbol{\gamma}(t)\}$ модифицированная схема содержит $(\mathcal{L} \circ \mathcal{B}_F)\{\boldsymbol{\gamma}(t)\}$. Предложенная вычислительная схема обладает рядом дополнительных свойств, отсутствующих у классического проекционного метода; имеет место

Теорема 2. *Вычислительная схема (24) решения краевой задачи (20) для системы (19) является \mathcal{T} -схемой относительно узлов t_1, \dots, t_n . Если же аппроксимирующее пространство L_k^A содержит постоянные на отрезках $[t_{k-1}, t_k]$ функции, а любая достаточно гладкая функция может быть приближена на k -ом отрезке в норме \mathbf{C} элементами пространства L_k^A с асимптотическим при $(t_k - t_{k-1}) \rightarrow 0$ порядком m_k , то погрешность аппроксимации схемы (24) на точном решении в каждом из узлов t_k имеет асимптотический порядок не менее чем $\min_k \{2m_k + 1\}$. Если же выполнено и ограничение $B_l J^{-1} B_l^T = B_r J^{-1} B_r^T$, для*

матриц B_l и B_r из краевых условий (20), то вычислительная схема (24) порождает систему линейных алгебраических уравнений, матрица которой может быть представлена в виде $A = E_{n_1} + A_1 A_2$, где $I_J A_1 + A_1^T I_J = 0$, $I_J A_2 + A_2^T I_J = 0$, $n_1 = m \times (m_1 + m_2 + \dots + m_n)$, а $I_J = J \otimes E_{n_2}$, $n_2 = m_1 + m_2 + \dots + m_n$.

Рассмотренные выше аналитическая и численная схемы приближённого анализа оказались очень эффективными для исследования жестких гамильтоновых линейных систем обыкновенных дифференциальных уравнений с дополнительной симметрией. В гамильтоновом случае утверждения теорем 1 и 2 могут быть значительно усилены и детализированы [8].

Работа выполнена при финансовой поддержке РФФИ, грант № 02-01-00523.

Список литературы

- [1] Дубровин Б.А., Новиков С.П., Фоменко А.Т. *Современная геометрия: Методы и приложения*. — М.: Наука, 1979.
- [2] Хелгасон С. *Дифференциальная геометрия и симметрические пространства*. — М.: Мир, 1964.
- [3] Вазов В. *Асимптотические разложения решений обыкновенных дифференциальных уравнений*. — М.: Мир, 1968.
- [4] Арнольд В.И. *Математические методы классической механики*. — М.: Наука, 1989.
- [5] Белман Р. *Введение в теорию матриц*. — М.: Наука, 1976.
- [6] Гантмахер Ф.Р. *Теория матриц*. — М.: Наука, 1988.
- [7] Канторович Л.В., Акилов Г.П. *Функциональный анализ*. — М.: Наука, 1977.
- [8] Киреев И.В. *Напряженно-деформированное состояние слоистых композиционных оболочек вращения*. Автореферат канд. диссертации. — Новосибирск, 1997.

Киреев Игорь Валерьевич

Адрес: Россия, 660036, Красноярск, Академгородок, ИВМ

тел.: 49-47-39,

факс:

e-mail: kiv@icm.krasn.ru