

К ВОПРОСУ РЕШЕНИЯ СИСТЕМ ЛИНЕЙНЫХ О.Д.У. ВТОРОГО ПОРЯДКА С ПОГРАНИЧНЫМ СЛОЕМ

Уже 117 лет прошло с открытия теории пограничного слоя, однако она продолжает оставаться актуальной и в наши дни. Роль пограничного слоя переоценить невозможно. Он является ответственным за правильное функционирование организма, за кровообращение, дыхание, за отсутствие в организме болезней. Большой круг задач, с которыми сталкиваются инженеры, физики и специалисты по прикладной механике, описываются математическими моделями, в основе которых лежат обыкновенные дифференциальные уравнения с пограничными слоями.

Одной из главных причин решения таких задач заключается в том, что очень маленький параметр ε часто оказывается стоящим возле самых больших производных.

Рассмотрим систему линейных о. д. у. второго порядка с малым параметром при старшей производной с одним пограничным слоем

$$Ly(x) \equiv -\varepsilon y''(x) + A(x)y'(x) + B(x)y(x) = f(x), \quad \alpha \leq x \leq \beta, \quad \varepsilon > 0 \quad (1)$$

с присоединенным к ней двухточечным граничным условием

$$\begin{aligned} A_1 y'(\alpha) + A_2 y(\alpha) &= a, \\ B_1 y'(\beta) + B_2 y(\beta) &= b, \end{aligned} \quad (2)$$

где $A(x), B(x)$ – произвольные квадратные матрицы порядка $(n \times n)$, элементы которых кусочно-непрерывные функции, зависящие от x , $f: [\alpha, \beta] \rightarrow C^n$, A_1, A_2, B_1, B_2 – известные квадратные матрицы порядка $(n \times n)$, причем такие, что прямоугольные матрицы (A_1, A_2) и (B_1, B_2) имеют ранги: $\text{rang}[A_1, A_2] = n$, $\text{rang}[B_1, B_2] = n$, $\varepsilon > 0$ – фиксированный малый параметр при старшей производной. Требуется определить $y: [\alpha, \beta] \rightarrow C^n$ так, чтобы выполнялись заданные условия (1) - (2).

Представим вычислительную схему решения данной системы.

1. Вводим регулирующие множители $M_1(x, \varepsilon)$ и $M_2(x, \varepsilon)$, и в дальнейшем рассматриваем вместо $y(x)$ и $y'(x)$ преобразованные вектор-функции $M_1(x, \varepsilon)y(x)$ и $M_2(x, \varepsilon)y'(x)$.

2. Вводим вспомогательные вектор-функции $r(x), s(x)$, определенные на $[\alpha, \beta]$, и матрицы $W_i(x)$, $i = \overline{1, 4}$ по правилу:

$$r(x) = W_1^*(x)[M_2(x, \varepsilon)y'(x)] + W_3^*[M_1(x, \varepsilon)y(x)], \quad (3)$$

$$s(x) = W_2^*(x)[M_2(x, \varepsilon)y'(x)] + W_4^*[M_1(x, \varepsilon)y(x)]. \quad (4)$$

В формулах (3), (4) «звездочкой» помечен переход к транспонированной и комплексно-сопряженной матрице. Ограничения на матрицы $W_i(x), i = \overline{1,4}$ определяем таким образом, чтобы квадратная матрица

$$W(x) = \begin{bmatrix} W_1(x) & W_2(x) \\ W_3(x) & W_4(x) \end{bmatrix}$$

для $\forall x \in [\alpha, \beta]$ обладала свойством унитарности.

3. Для получения граничных условий применяем линейные преобразования для того, чтобы преобразованные векторы вместе с n векторами составили ортонормированную систему $2n$ векторов. При этом используем процесс ортонормирования по Шмидту. Получим первое граничное условие (2) по формулам:

$$W_1(\alpha) = V_1^*,$$

$$W_3(\alpha) = V_2^*.$$

Определив значения матриц $W_1(\alpha), W_3(\alpha)$, получим значение вектора $r(\alpha) = \gamma$. Итак, начальные значения для матриц $W_1(x), W_3(x)$ и вектора $r(x)$ найдены.

4. В прямом ходе метода прогонки находим эти матрицы и вектор $r(x)$, как решения задач Коши

$$W_1' + \left[\frac{A}{\varepsilon} + (M_2^{-1})M_2' \right] W_1 + M_2^{-1}M_1W_3 = W_1G^*,$$

$$W_1(\alpha) = V_1^*.$$

$$W_3' + \left[(M_2^{-1})\frac{B}{\varepsilon}M_2^* \right] W_1 + M_1^{-1}M_1'W_3 = W_3G^*,$$

$$W_3(\alpha) = V_2^*.$$

Вектор $r(x)$ найдем, как решение задачи Коши для уравнения

$$r'(x) = Gr - W_1^*M_2\frac{f}{\varepsilon},$$

$$r(\alpha) = \gamma.$$

Здесь матрица G уже найдена. Это позволяет осуществить перенос граничного условия из точки α во все остальные точки отрезка $[\alpha, \beta]$, и в конечном итоге получим значение в точке $x = \beta$:

$$W_2(\beta) = V_3^* \text{ и } W_4(\beta) = V_4^*.$$

5. Осуществляем обратный ход метода прогонки.

Решаем задачи Коши:

$$W_2' + \left[\frac{A}{\varepsilon} + (M_2^{-1})M_2' \right] W_2 + M_2^{-1}M_1W_4 = W_1H^* + W_2I^*,$$

$$W_2(\beta) = V_3^*.$$

$$W_4' + \left[(M_1^{-1}) \frac{B}{\varepsilon} M_2^* \right] W_4 + M_1^{-1} M_1' W_4 = W_3 H^* + W_4 I^*,$$

$$W_4(\beta) = V_4^*$$

Остается только найти вектор $s(x)$. Его легко получить, решив дифференциальное уравнение:

$$s'(x) = H(x)r + I(x)s - W_2^* M_2 \frac{f}{\varepsilon}, \quad s(\beta) = \mu.$$

Окончательно искомое решение находим по формулам:

$$M_1(x, \varepsilon) y(x) = W_1(x)r(x) + W_2(x)s(x),$$

$$M_2(x, \varepsilon) y'(x) = W_3(x)r(x) + W_4(x)s(x).$$

Следует отметить, что матрицы $W_i(x)$, $i = \overline{1, 4}$ и вектор-функции $r(x)$, $s(x)$, входящие в полученные задачи Коши, являются благоприятными в вычислительном отношении. Для их решения существует много хорошо работающих известных методик. Регулирующие множители $M_1(x, \varepsilon)$ и $M_2(x, \varepsilon)$, составляющие единые блоки с решением системы и его градиентом, вычисляются точно.

УДК 517.956.32

Е. В. Устилко, ассист. (БГТУ, г. Минск)

ОБ ИССЛЕДОВАНИИ СМЕШАННОЙ ЗАДАЧИ ПРОСТЕЙШЕГО УРАВНЕНИЯ КОЛЕБАНИЯ СТРУНЫ В ПЕРВОЙ ЧЕТВЕРТИ

На множестве $G_\infty = (0, \infty) \times (0, \infty)$ ставится смешанная задача:

$$u_{tt}(x, t) - a^2 u_{xx}(x, t) = f(x, t), \quad (x, t) \in G_\infty, \quad (1)$$

$$u(x, t)|_{t=0} = \varphi(x), \quad u_t(x, t)|_{t=0} = \psi(x), \quad x \in (0, \infty), \quad (2)$$

$$[\alpha(t)(u_t(x, t) + au_x(x, t)) + \gamma(t)u(x, t)]|_{x=0} = \mu(t), \quad t \in (0, \infty), \quad (3)$$

где $a > 0$. Требуется найти единственное устойчивое решение $u \in C^2(G_\infty)$, $G_\infty = [0, \infty) \times [0, \infty)$, а также условия, налагаемые на исходные данные характеристической смешанной задачи (1)–(3) [1].

Теорема 1. Пусть в граничном режиме (3) коэффициенты $\alpha, \gamma \in C^2(R_+)$, $\gamma(t) \neq 0$, $t \in R_+ = [0, \infty)$. Для того чтобы смешанная задача (1)–(3) в G_∞ имела единственное и устойчивое по φ, ψ, μ, f решение из $C^2(G_\infty)$, необходимо и достаточно выполнения условий гладкости

$$f \in C(G_\infty), \quad \varphi \in C^2(R_+), \quad \psi \in C^1(R_+),$$