

УДК 519.624

О ПОСТРОЕНИИ И РЕШЕНИИ МАТЕМАТИЧЕСКОЙ МОДЕЛИ, ОПИСЫВАЮЩЕЙ ПРОЦЕСС ОГРАНИЧЕНИЯ СТОЛБА ПЛАЗМЫ

И. Ф. Соловьева

Белорусский государственный технологический университет,
г. Минск

Нелинейные двухточечные краевые задачи с пограничными слоями в настоящее время привлекают к себе большое внимание математиков и программистов. Эти задачи являются математическими моделями диффузионно-конвективных процессов и родственных физических явлений [1].

Решение этих задач быстро меняется вблизи краевых точек, что ведет к появлению пограничного слоя. А его наличие еще больше усложняет задачи, т. к. численный процесс их решения становится неустойчивым.

Часто бывает, что решение характеризуется внутренними переходными слоями, резкими перепадами и даже разрывами первого рода. В таких случаях нужно гибко использовать свойства решений, полученных в ходе эксперимента.

В настоящей работе для решения нелинейных жестких задач предлагается метод множественной двусторонней пристрелки, обладающий такими качествами, как выбор точек пристрелки и точек сшива решений; выбор параметров пристрелки; длин положительных и отрицательных подинтервалов пристрелки; регулировка свойств замыкающей системы уравнений и ее оптимизация по числу уравнений; сведение исходной граничной задачи к совокупности задач Коши.

Рассмотрим решение краевой задачи, лежащей в основе физической модели, описывающей процесс ограничения столба плазмы [1], осуществляемое методом множественной двусторонней пристрелки [2].

Математическая модель этой задачи имеет следующий вид:

$$\begin{aligned} \dot{y}_1 &= y_2 \\ \dot{y}_2 &= \lambda sh \lambda y_1, \quad 0 \leq t \leq 1, \quad \lambda > 0 \end{aligned}$$

с краевыми условиями

$$y_1(0) = 0, \quad y_1(1) = 1.$$

Данную задачу можно рассматривать в качестве теста для проверки методов решения неустойчивых нелинейных краевых задач.

Составим для этой задачи матрицу Якоби вида

$$\frac{\partial f(t, y)}{\partial y} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ \lambda^2 ch \lambda y_1 & 0 \end{bmatrix}.$$

При фиксированном времени матрица Якоби характеризуется собственными значениями

$$\lambda_{1,2}(t) = \pm \lambda \sqrt{ch \lambda y_1(t)}.$$

Из которых следует:

$$\lambda_{1,2}(0) = \pm\lambda, \quad \lambda_{1,2}(1) = \pm\sqrt{ch\lambda}.$$

Если значения λ небольшие, то небольшими будут и значения $\lambda_{1,2}(1)$. Если значение λ увеличивать, то решение $y_1(t)$ и особенно его градиент $y_2(t)$ будут неограниченно расти.

Выбираем точки пристрелки:

$$a = t_0 < t_1 < t_2 < \dots < t_{2m-1} < t_{2m} = b.$$

Пристрелочные задачи Коши строим в прямом и обратном направлениях:

$$\begin{cases} u' = f(t, u), t \in J_{2j-1}^{(+)} = \{t_{2j-1} \leq t \leq t_{2j}\}, \\ u(t, y_{2j-1})|_{t=t_{2j-1}} = y_{2j-1}, \quad y_{2j-1} \in R^n, \end{cases} \quad \begin{cases} v' = f(t, v), t \in J_{2j-1}^{(-)} = \{t_{2j-1} \geq t \geq t_{2j-2}\}, \\ v(t, y_{2j-1})|_{t=t_{2j-1}} = y_{2j-1}, \quad y_{2j-1} \in R^n, \quad j = \overline{1, m}, \end{cases}$$

где t_{2j-1} – точки пристрелки; t_{2j} – точки сшива решений; y_{2j-1} – параметры пристрелки. Задачи Коши решались с применением метода Рунге – Кутты четвертого порядка точности. [3].

Замыкающую систему можно представить в виде уравнений:

$$\begin{aligned} u_1(t^{(0)}, y_1^{(k)}) &= 0, \\ v_1(t^{(2)}, y_1^{(k)}) - u_1(t^{(2)}, y_3^{(k)}) &= 0, \\ v_2(t^{(2)}, y_1^{(k)}) - u_2(t^{(2)}, y_3^{(k)}) &= 0, \\ u_1(t^{(4)}, y_3^{(k)}) - 1 &= 0. \end{aligned}$$

где $y_1^{(k)} = \begin{vmatrix} y_{11}^{(k)} \\ y_{21}^{(k)} \end{vmatrix}, \quad y_3^{(k)} = \begin{vmatrix} y_{13}^{(k)} \\ y_{23}^{(k)} \end{vmatrix}.$

Для решения замыкающей системы уравнений применяем модифицированный метод Ньютона, основанный на аппроксимации матрицы Якоби.

Искомое решение $y(t)$ исходной краевой задачи представляем формулой

$$y(t) = \begin{cases} v(t, y_{2j-1}^*), & t \in J_{2j-1}^{(-)}, \\ u(t, y_{2j-1}^*), & t \in J_{2j-1}^{(+)}, \quad j = \overline{1, m}. \end{cases}$$

Чем больше увеличивать λ , тем более сложным будет становиться поведение решения $y_1(t)$ и особенно его производной $y_2(t)$. Легко заметить, что решение $y_1(t)$ является гладкой функцией на $[0; 1]$, однако, в области $t=1+0$ оно будет содержать особую точку и $y_1(t+0) = +\infty$. На отрезке $[0; 1]$ вблизи правого конца картина решения приобретает форму пограничного слоя.

Численное решение данной задачи предлагается в виде таблиц. При этом решение краевой задачи, лежащей в основе физической модели, описывающей процесс ограничения столба плазмы, представлено для значений $\lambda = 5$ и $\lambda = 6$. Процесс реализации задачи осуществлялся с помощью системы Mathcad [4].

Таблица 1. $\lambda = 5$

t	$y_1(t)$	$y_2(t)$
0.5	0.575124E-01	0.292428

0.899999	0.459541	2.830261
0.999999	0.999995	12.039485

Таблица 1. $\lambda = 6$

t	$y_1(t)$	$y_2(t)$
0.5	0.029994	0.181098
0.899999	0.363370	2.63848
0.999999	1.000000	20.0807

Заключение. Предложенная методика позволяет решать широкие классы граничных задач с пограничным слоем и при этом уменьшает те вычислительные трудности, которые присущи традиционным методикам. Система уравнений вида не будет изменяться также в случае неравномерности выбранной сетки. На систему не окажет особого влияния и перемена методов решения задач Коши. А для решения задач Коши в настоящее время существует достаточно большой арсенал хорошо разработанных методик [2].

Список литературы

1. Холл, Д. Современные численные методы решения обыкновенных дифференциальных уравнений / Д. Холл, Д. Уатт; пер. с англ. – М.: Мир, 1979. – 312 с.
2. Деккер, К. Устойчивость методов Рунге-Кутты для жестких нелинейных дифференциальных уравнений / К. Деккер, Я. Вервер; пер. с англ. – М.: Мир, 1983. – 200 с.
3. Соловьева И. Ф. Особенности решения граничных задач с пограничным слоем // Труды БГТУ. № 2(194): Физ.-мат. науки и информатика. 2017. С. 20 – 24.
4. Шушкевич Г.Ч., Шушкевич С.В. // Компьютерные технологии в математике. Система Mathcad 14. ч.1. 2010. 282 с.