

АКАДЕМИЯ НАУК СССР  
ACADEMY OF SCIENCES USSR

Department of Technical Sciences  
Section of Technical Mechanics

Отделение технических наук  
Группа технической механики

### ЗАМЕТКИ

## ОЦЕНКА ПОГРЕШНОСТИ ПРИ ЧИСЛЕННОМ ИНТЕГРИРОВАНИИ ПО СПОСОБУ ШТЕРМЕРА

Л. Г. АФЕНДИК

(Днепропетровск)

При решении многих задач прикладной математики приходится прибегать к численному интегрированию дифференциальных уравнений. Одним из наиболее простых по схеме вычислений способов численного интегрирования уравнений второго порядка является, как известно, способ Штермера.

В литературе по прикладной математике, главным образом немецкой, имеется несколько статей о способе Штермера, однако все они, за исключением разве статьи G. Schulz,<sup>1</sup> в вопросе сходимости и оценки погрешности ограничиваются разбором численного интегрирования дифференциальных уравнений первого порядка (способ Adams). При этом оценка погрешности дается в неудобной для практических вычислений форме.

Автор этой статьи выражает оценку погрешности при численном интегрировании дифференциальных уравнений второго порядка несколько иным образом, чем это сделано в статье G. Schulz. Полученная при интегрировании ошибка может быть определена через разности непосредственно из таблиц вычислений.

Положим, что в заданном интервале интегрируется по способу Штермера уравнение:

$$\frac{d^2y}{dx^2} = f(x, y). \quad (1)$$

Интервал изменения переменной  $x$  разобьем на равные участки

$$h = x_{i+1} - x_i \quad (i = 0, 1, 2, \dots).$$

Истинные значения функции  $y$ , соответствующие значениям  $x_i$ , обозначим через  $y(x_i)$ , а приближенные значения, найденные при численном инте-

<sup>1</sup> G. Schulz, Fehlerabschätzung für das Störmersche Integrationsverfahren, ZS. f. ang. Math. und Mech., B. 14, N. 4, 1934.

грировании, через  $y_i$ . Последовательные разности истинных и приближенных значений функции будем обозначать  $\Delta y(x_i) = y(x_{i+1}) - y(x_i)$  и  $\Delta y_i = y_{i+1} - y_i$ .

Предположим теперь, что первые значения функции до  $y_n$  включительно уже найдены. Причем сначала будем полагать, что они совпадают с истинными значениями функции. Тогда для определения  $y_{n+1}$  достаточно вычислить

$$\Delta^2 y_{n-1} = \Delta y_n - \Delta y_{n-1},$$

так как

$$y_{n+1} = y_n + \Delta y_{n-1} + \Delta^2 y_{n-1}. \quad (2)$$

Для получения точного значения второй разности проинтегрируем сначала уравнение (1) один раз:

$$y'(x) = \int_{x_n}^x f(x, y) dx + y'(x_n). \quad (3)$$

Полученное уравнение (3) проинтегрируем в пределах от  $x_n$  до  $x_{n+1}$  и от  $x_{n-1}$  до  $x_n$ . Будем иметь:

$$\Delta y(x_n) = \int_{x_n}^{x_{n+1}} dx \int_{x_n}^x f(x, y) dx + h y'(x_n), \quad (4)$$

$$\Delta y(x_{n-1}) = \int_{x_{n-1}}^{x_n} dx \int_{x_n}^x f(x, y) dx + h y'(x_n). \quad (4_1)$$

Вычтем последнее уравнение из предыдущего и введем функцию

$$\eta(x) = h^2 f(x, y).$$

Тогда точное значение второй разности таково:

$$\Delta^2 y(x_{n-1}) = \frac{1}{h^2} \left[ \int_{x_n}^{x_{n+1}} dx \int_{x_n}^x \eta(x) dx - \int_{x_{n-1}}^{x_n} dx \int_{x_n}^x \eta(x) dx \right]. \quad (5)$$

Приближенное значение второй разности дает формула Штермера, которую можно представить в общем виде:

$$\Delta^2 y_{n-1} = \alpha_0 \eta_n + \alpha_1 \Delta \eta_{n-1} + \alpha_2 \Delta^2 \eta_{n-2} + \dots + \alpha_k \Delta^k \eta_{n-k}. \quad (6)$$

Переходя к числам, получим:

$$\Delta^2 y_{n-1} = \eta_n + \frac{1}{12} \Delta^2 \eta_{n-2} + \frac{1}{12} \Delta^3 \eta_{n-3} + \frac{19}{240} \Delta^4 \eta_{n-4} + \dots \quad (6_1)$$

Вычисления по формуле Штермера (6) обычно ведутся до той разности  $k$ -го порядка, которая при заданной точности вычислений является достаточно малой.

Формулу Штермера (6) можно легко получить из уравнения (5), если функцию  $\eta(x)$  заменить приближенной функцией  $\eta_x$ . Функция  $\eta_x$  должна при

$$x = x_n, x_{n-1}, \dots, x_k$$

принимать те же значения, что и функция  $\eta(x)$ . Мы представим ее в виде полинома  $k$ -ой степени по формуле Ньютона.

Обозначим через  $r_k(x)$  остаточный член; тогда:

$$\eta(x) = \eta_x + r_k(x). \quad (7)$$

Применяя формулу Штермера для определения  $y_{n+1}$ , мы при вычислении разности  $\Delta^2 y_{n-1}$  получим ошибку. Величина этой ошибки на основании соотношений (5) и (7) равна:

$$R_{n+1, k} = \Delta^2 y(x_{n-1}) - \Delta y_{n-1} = \frac{1}{h^2} \left[ \int_{x_n}^{x_{n+1}} dx \int_{x_n}^x r_k(x) dx - \int_{x_{n-1}}^{x_n} dx \int_{x_n}^x r_k(x) dx \right], \quad (8)$$

где индекс  $k$  обозначает порядок разности, на которой мы останавливаемся при применении формулы Штермера.

Если полностью выразим остаточный член  $r_k(x)$  интерполяционной формулы Ньютона и произведем замену переменной  $x = x_n + hu$ , то из (8) получим:

$$R_{n+1, k} = h^{k+1} \eta^{(k+1)}(\xi) \left\{ \frac{1}{(k+1)!} \left[ \int_0^1 du \int_0^u u(u+1)\dots(u+k) du - \int_{-1}^0 du \int_0^u u(u+1)\dots(u+k) du \right] \right\}. \quad (9)$$

Выражение, стоящее в фигурных скобках, представляет коэффициент  $\alpha_{k+1}$  при разности  $\Delta^{k+1} \eta_{n-(k+1)}$  формулы Штермера (6). Поэтому

$$R_{n+1, k} = h^{k+1} \alpha_{k+1} \eta^{(k+1)}(\xi), \quad (10)$$

где  $x_{n-k} < \xi < x_{n+1}$ .

Следовательно, верхняя граница ошибки определяется неравенством:

$$|R_{n+1, k}| < h^{k+1} \alpha_{k+1} |\eta^{(k+1)}(x)|_{\max}, \quad (11)$$

причем производная  $\eta^{(k+1)}(x)$  рассматривается в интервале  $(x_{n-k}, x_{n+1})$ .

Для приближенного определения ошибки  $R_{n+1, k}$  представим производную  $\eta^{(k+1)} \xi$  в формуле (10) в виде разностного ряда. Ограничиваясь одним членом ряда, получим:

$$R_{n+1, k} = \alpha_{k+1} \Delta^{k+1} r_{n-k}. \quad (12)$$

Таким образом получим приближенное значение верхней границы ошибки:

$$|\bar{R}_{n+1, k}| < \alpha_{k+1} |\Delta^{k+1} \eta|_{\max}. \quad (13)$$

Определим теперь ошибку, полученную при вычислении функции  $y(x_i)$ . Истинное значение этой ошибки обозначим через  $\epsilon(x_i)$ , а приближенное через  $\epsilon_i$ . Таким образом,

$$\epsilon(x_i) = y(x_i) - y_i \quad (i=0, 1, 2, \dots).$$

Так как начальное значение функции должно быть известно, то  $\epsilon(x_0) = 0$ . Кроме того,

$$\epsilon(x_1) = y(x_1) - y_1 = \Delta y(x_0) - \Delta y_0.$$

Ошибка при вычислении второй разности будем позже называть:

$$R_{n+1, k} = \Delta^2 y(x_{n-1}) - \Delta^2 y_{n-1} \quad (n=1, 2, \dots). \quad (14)$$

В том случае, когда правая часть дифференциального уравнения (1) не содержит  $y$ , получим такие значения ошибок:

$$\begin{aligned} \epsilon(x_0) &= 0, \\ \epsilon(x_1) &= R_{1, k}, \\ \epsilon(x_2) &= 2R_{1, k} + R_{2, k}, \\ \epsilon(x_3) &= 3R_{1, k} + 2R_{2, k} + R_{3, k}, \\ &\vdots \\ \epsilon(x_i) &= iR_{1, k} + (i-1)R_{2, k} + \dots + R_{i, k}. \end{aligned} \quad (15)$$

Величины, стоящие в правых частях равенств<sup>1</sup> (15), кроме  $R_{1, k}$ , уже были определены формулами (9, 10).

Величину  $R_{1, k} = \Delta y(x_0) - \Delta y_0$  можно определить следующим образом. Из уравнения (4) при  $n=0$  после введения полинома  $\eta_x$ , заменяющего  $h^2 f(x, y)$ , получим:

$$\Delta y_0 = hy'_0 + \frac{1}{2}\eta_0 + \frac{1}{6}\Delta\eta_0 - \frac{1}{24}\Delta^2\eta_0 + \frac{1}{45}\Delta^3\eta_0 - \frac{7}{480}\Delta^4\eta_0 + \dots \quad (16)$$

На основании того же уравнения (4) найдем:

$$R_{1, k} = \frac{1}{h^2} \int_{x_0}^{x_1} dx \int_{x_0}^x r_k(x) dx = \frac{h^{k+1} \eta^{(k+1)}(\xi)}{(k+1)!} \int_0^1 du \int_0^u u(u+1)\dots(u+k) du. \quad (17)$$

Приближенное выражение этой ошибки таково:

$$\bar{R}_{1, k} = b_{k+1} \Delta^{k+1} \eta_0, \quad (18)$$

где коэффициент  $b_{k+1}$  является коэффициентом при соответствующей разности ряда (16).

<sup>1</sup> При вычислении ошибок  $R_{2, k}$  и  $R_{3, k}$  следует пользоваться коэффициентами формул:

$$\Delta^2 y_0 = \eta_1 + \frac{1}{12}\Delta^2\eta_0 - \frac{1}{240}\Delta^4\eta_0 + \dots,$$

$$\Delta^2 y_1 = \eta_2 + \frac{1}{12}\Delta^2\eta_0 + \frac{1}{12}\Delta^3\eta_0 - \frac{1}{240}\Delta^4\eta_0 + \dots$$

Вместо значений  $R_{ik}$  в соотношениях (15) можно поставить  $\bar{R}_{ik}$ , тогда получим приближенные значения ошибок.

Если правая часть дифференциального уравнения (1) содержит  $y$ , то формулы (15) являются приближенными.

В качестве примера рассмотрим малые колебания математического маятника, длина которого  $l$  и отношение  $\frac{g}{l} = n^2$ . Дифференциальное уравнение колебаний его:

$$\frac{d^2\varphi}{dt^2} = -n^2\varphi. \quad (19)$$

Начальные условия возьмем такие:  $\varphi_0 = 0$  и  $\varphi_0' = nx$  при  $t_0 = 0$ .

При этих условиях функция  $\varphi(t) = \alpha \sin nt$  является решением уравнения (19). В следующей таблице приведено численное интегрирование этого уравнения по способу Штермера, причем вычисления велись до вторых разностей включительно. Значения  $\varphi_1$ ,  $\varphi_2$  и соответствующие разности были найдены методом последовательных приближений (эта часть таблицы отделена чертой). Интервал  $t_{i+1} - t_i = h = 0.3$  сек. Для упрощения положено  $n = 1$ . В третьем столбце таблицы приведены истинные значения угла.

$i$	$t$	$\varphi(t) = \alpha \sin t$	$\varphi_i$	$\Delta\varphi_i$	$\Delta^2\varphi_i$	$\eta_i = 0.09 \dot{\varphi}_i$	$\Delta\eta_i$	$\Delta^2\eta_i$	$\Delta^3\eta_i$
0	0	0	0	$11819 \cdot 10^{-6}$	$-1056 \cdot 10^{-6}$	0	$-1064 \cdot 10^{-6}$	$+96 \cdot 10^{-6}$	$85 \cdot 10^{-6}$
1	0.3	$11821 \cdot 10^{-6}$	$11819 \cdot 10^{-6}$	$10763 \cdot 10^{-6}$	$-2024 \cdot 10^{-6}$	$-1064 \cdot 10^{-6}$	$-968 \cdot 10^{-6}$	$181 \cdot 10^{-6}$	$72 \cdot 10^{-6}$
2	0.6	$22586 \cdot 10^{-6}$	$22582 \cdot 10^{-6}$	$8789 \cdot 10^{-6}$	$-2804 \cdot 10^{-6}$	$-2082 \cdot 10^{-6}$	$-788 \cdot 10^{-6}$	$253 \cdot 10^{-6}$	$47 \cdot 10^{-6}$
3	0.9	$31383 \cdot 10^{-6}$	$31321 \cdot 10^{-6}$	$5985 \cdot 10^{-6}$	$-3332 \cdot 10^{-6}$	$-2819 \cdot 10^{-6}$	$-534 \cdot 10^{-6}$	$300 \cdot 10^{-6}$	
4	1.2	$37282 \cdot 10^{-6}$	$37256 \cdot 10^{-6}$	$2603 \cdot 10^{-6}$		$-3353 \cdot 10^{-6}$	$-284 \cdot 10^{-6}$		
5	1.5	$39900 \cdot 10^{-6}$	$39859 \cdot 10^{-6}$			$-3587 \cdot 10^{-6}$			

Произведем приближенную оценку погрешности при получении  $\varphi_5$ , пользуясь формулами (12), (15) и (18):

$$\bar{R}_{1,2} = \frac{1}{45} \Delta^3 \eta_0 = \frac{85}{45} 10^{-6}, \quad \bar{R}_{2,2} = 0, \quad \bar{R}_{3,2} = \frac{1}{12} \Delta^3 \eta_0 = \frac{85}{12} 10^{-6},$$

$$\bar{R}_{4,2} = \frac{1}{12} \Delta^3 \eta_1 = \frac{72}{12} 10^{-6}, \quad \bar{R}_{5,2} = \frac{1}{12} \Delta^3 \eta_2 = \frac{47}{12} 10^{-6},$$

$$\epsilon_5 = 5\bar{R}_{1,2} + 4\bar{R}_{2,2} + 3\bar{R}_{3,2} + 2\bar{R}_{4,2} + \bar{R}_{5,2} = 47 \cdot 10^{-6}.$$

Истинное значение ошибки равно

$$\epsilon(t_5) = 39900 \cdot 10^{-6} - 39859 \cdot 10^{-6} = 41 \cdot 10^{-6}.$$

**ERROR EVALUATION IN NUMERICAL INTEGRATION AFTER STÖRMER****L. G. AFENDIK**

(Dnepropetrovsk)

(Summary)

A method is submitted in the present work, for obtaining evaluation of error in numerical integration of a differential equation of the second order by the Störmer method.

Error is determined directly by means of the difference from the table of calculations.

---