

# О ВЫБОРЕ ОПТИМАЛЬНОГО ПОРЯДКА ГРАНИЧНОЙ ФУНКЦИИ В БЫСТРОМ РАЗЛОЖЕНИИ

А. Д. Чернышов\*, В. В. Горяйнов\*\*

\*Воронежская государственная технологическая академия

\*\*Воронежский государственный архитектурно-строительный университет

Поступила в редакцию 13.04.2011 г.

**Аннотация.** Неизвестная функция, как решение некоторой краевой задачи, представляется в виде быстрого разложения, являющегося суммой быстрого ряда Фурье и специальной граничной функции определенного порядка. На примере различных контрольных функций проведены вычислительные эксперименты, которые путем оценки максимальной относительной погрешности позволили дать рекомендации по выбору оптимального порядка граничной функции.

**Ключевые слова:** быстрые ряды Фурье, коэффициенты Фурье, вычислительный эксперимент, погрешность вычислений, скорость сходимости ряда.

**Annotation.** Unknown function as the solution of some boundary value problem, is represented in the form of the rapid expansion which are the sum of a rapid Fourier series and special boundary function of a certain order. On an example of various control functions computing experiments which by an estimation of a maximum relative error have allowed to give recommendations for choice an optimum order of boundary function are made.

**Key words:** rapid Fourier series, of Fourier coefficients, computing experiment, an error of evaluations, a velocity of convergence of a series

## ВВЕДЕНИЕ

При решении краевых задач часто используют ряды Фурье [1–3]. Возможность разложения некоторой функции  $f(x)$  в ряд Фурье и ограничения на свойства  $f(x)$  достаточно основательно изложены в [4].

Пусть для функции  $f(x) \in C^{(1)} (0 \leq x \leq 1)$  ряд Фурье имеет вид

$$f(x) \sim \sum_{m=1}^{\infty} b_m \sin m\pi x, \quad (1)$$

$$b_m = 2 \int_0^1 f(x) \sin m\pi x dx.$$

Если  $f(0) \neq 0$  или  $f(1) \neq 0$ , то ряд (1) медленно сходится внутри отрезка  $(0, 1)$ , расходится на его границах и его нельзя почленно дифференцировать [5]. Таким образом, классические ряды Фурье не эффективны при решении различных задач, связанных с дифференциальными уравнениями. По этой причине предлагается функцию  $f(x)$  представить быстрым разложением [6], а коэффициенты разложения определить поточечным методом [7].

В связи с этим актуальным становится вопрос о выборе оптимальной граничной функции и минимального количества расчетных точек, необходимых для достижения требуемой точности вычислений при нахождении решения краевой задачи.

## КРАТКИЕ СВЕДЕНИЯ О БЫСТРЫХ РАЗЛОЖЕНИЯХ

Быстрое разложение функции  $f(x)$  ( $0 \leq x \leq 1$ ) представляется суммой граничной функции специального вида и быстрого ряда Фурье

$$f(x) = M_{2p}(x) + \sum_{m=1}^{\infty} b_m^* \sin m\pi x, \quad (2)$$

$$(f(x), M_{2p}(x)) \in C^{(2p+1)} \times$$

$$\times (x \in [0, 1]), (f(x), M_{2p}(x)) \in C^{(2p+2)} \times$$

$$\times (x \in (0, 1)),$$

где  $b_m^*$  – коэффициенты Фурье функции  $f(x) - M_{2p}(x)$ ,  $M_{2p}(x)$  – граничная функция, которая подбирается специальным образом достаточно гладкой. Например, из класса полиномов наименьшей степени  $x$  эти функции можно взять в виде

$$M_{2p}(x) = f(0)(1-x) + f(1)x + \sum_{i=1}^p f^{(2i)}(0) A_{2i}(x) + \sum_{i=1}^p f^{(2i)}(1) B_{2i}(x), \quad (3)$$

где

$$\begin{aligned} A_{2i}(x) &= \Phi_{2i}(x) - x\Phi_{2i}(1), \\ \Phi_{2i}(x) &= \int_0^x \left[ \int_0^x A_{2i-2}(x) dx \right] dx, \quad A_0(x) = 1 - x, \\ B_{2i}(x) &= F_{2i}(x) - xF_{2i}(1), \\ F_{2i}(x) &= \int_0^x \left[ \int_0^x B_{2i-2}(x) dx \right] dx, \quad B_0(x) = x. \end{aligned}$$

Коэффициенты  $b_m^*$  для разложения (2) вычисляются по формуле

$$b_m^* = 2 \int_0^1 (f(x) - M_{2p}(x)) \times \sin(m\pi x) dx. \quad (4)$$

Ряд (2) устроен так, что допускает почленное дифференцирование до производных  $(2p+2)$  порядка включительно. При этом ряды для производных до  $(2p+1)$  порядка включительно равномерно сходятся всюду при  $x \in [0, 1]$ , а для производной  $(2p+2)$  порядка сходятся при  $x \in (0, 1)$  и расходятся на границах  $x = 0, x = 1$ .

Для случая  $f(0) \neq 0$  и (или)  $f(1) \neq 0$  скорость сходимости ряда (1) имеет порядок  $b_m \sim (m\pi)^{-1}$  [8]. Использование граничной функции (3) позволяет повысить скорость сходимости ряда (2) так, что для коэффициентов  $b_m^*$  имеет место следующая оценка

$$b_m^* \sim (m\pi)^{-(2p+3)}. \quad (5)$$

Быстрая сходимость разложений (2) значительно сокращает объем вычислительных работ на ЭВМ и позволяет получать решения различных краевых задач в аналитическом виде. С ростом целого параметра  $p$  в формулах (2) и (3) скорость сходимости ряда (2) в соответствии с оценкой (5) растет, но увеличивается количество неизвестных величин

$$f(0), f(1), f''(0), f''(1), \dots, f^{(2p)}(0), f^{(2p)}(1), \{b_m^*\}, m = 1, 2, \dots, \quad (6)$$

через которые выражается граничная функция  $M_{2p}(x)$  и исследуемая функция  $f(x)$ .

При рассмотрении некоторой краевой задачи неизвестную функцию  $f(x)$  следует представить разложением (2). Тогда решение задачи

сведется к нахождению коэффициентов, указанных в (6). В процессе решения краевой задачи возникает проблема выбора значения параметра  $p$  для граничной функции  $M_{2p}(x)$  и количества членов ряда (2), т.к. от этого зависит общее число неизвестных в множестве (6). Нахождение коэффициентов Фурье  $b_m^*$  связано с необходимостью вычисления интегралов (4), которые во многих случаях в конечном виде не существуют, поэтому предлагается использовать поточечный метод их определения.

В случае «неберущихся» интегралов, возникающих при вычислении коэффициентов Фурье, используют различные способы, основанные на введении узлов во всей области интегрирования. В [9] предложен метод итераций. В [10, 11] применяются специальные кубатурные и квадратурные формулы с весовой функцией переменного знака. В [12] используются квадратурные формулы Смоляка, а в [13] исследуются квадратурные формулы Гаусса для различных специфических функций. В [14] предложены кубатурные формулы для вычисления коэффициентов Фурье периодических функций из класса Соболева.

Данные способы вычисления коэффициентов Фурье применяются для заранее заданных функций, наделенных некоторыми свойствами. Однако если функция заранее неизвестна и она должна быть определена из решения некоторой краевой задачи, то использование подобных методов становится проблематичным.

В этой связи предлагается поточечный метод вычисления  $b_m^*$  [7], свободный от проблемы вычисления интегралов вообще. В рядах (2) обычно ограничиваются конечным числом слагаемых, т.е.

$$f(x) \approx M_{2p}(x) + \sum_{m=1}^n b_m^* \sin m\pi x. \quad (7)$$

По аналогии с выражением (7) функцию  $f(x)$  приближенно представим в виде

$$f(x) \approx M_{2p}(x) + \sum_{m=1}^n b_m \sin m\pi x. \quad (8)$$

Отличие выражений (8) от (7) заключается в определении коэффициентов  $b_m^*$  и  $b_m$ : коэффициенты Фурье  $b_m^*$  определяются соответствующими интегралами (4), а  $b_m$  будем определять поточечным способом.

Для этого область  $x \in [0, 1]$  разбивается равномерно на  $(n+1)$  промежутков  $n$  внутренними расчетными точками и записывается равенство

тво (8) в каждой расчетной точке, т.е. получаются системы алгебраических уравнений относительно коэффициентов  $b_m$ :

$$f(x_r) = M_{2p}(x_r) + \sum_{m=1}^n b_m \sin m\pi x_r, \quad (9)$$

$$x_r = rh, h = \frac{1}{n+1}, r = 1 \dots n,$$

где  $n$  – количество неизвестных коэффициентов  $b_m$ . Значения  $x = 0$  и  $x = 1$  не используются, т.к. на концах отрезка уравнения (9) обращаются в тождество. Следовательно, задача о вычислении коэффициентов  $b_m$  сводится к решению линейной алгебраической системы (9).

Определитель системы (9) отличен от нуля, поэтому система имеет единственное решение. Величина определителя не зависит от раскладываемой функции  $f(x)$ , а зависит только от количества расчетных точек. Вид функции  $f(x)$  влияет на свободные члены системы (9). Система (9) может быть как однородной, так и неоднородной. Неоднородной она будет, если представляемая разложением (2) функция  $f(x)$  не совпадает с граничной  $M_{2p}(x)$ . В частном случае может выполняться равенство  $M_{2p}(x) = f(x)$ , тогда система (9) станет однородной, а ее решение нулевым, т.е. все  $b_m^* = 0$ .

## РЕЗУЛЬТАТЫ ВЫЧИСЛИТЕЛЬНЫХ ЭКСПЕРИМЕНТОВ И ИХ ОБСУЖДЕНИЕ

С целью уменьшения вычислительной работы, требуется найти оптимальное значение параметра  $p$  и количество расчетных точек, необходимых для поддержания заданной точности вычислений. Для этого были проведены вычислительные эксперименты с различными функциями  $f(x)$ , имеющими участки с большой кривизной и множеством точек перегиба, наличие которых создает вычислительные трудности, что подтверждается ниже, а также следует из примеров, приведенных в [15].

В качестве исследуемых функций с большим количеством точек перегиба и имеющих участки с большой кривизной были выбраны

$$f(x) = \sin(k + 0.2)\pi x, \quad (10)$$

$$k = 0.45, 1, 2, \dots, 10,$$

$$f(x) = x^q, q = 0, 1, 2, \dots, 10, \quad (11)$$

$$f(x) = e^{-\alpha x}, \alpha = 1, 10, 20, \dots, 100. \quad (12)$$

Данные функции на отрезке  $[0,1]$  имеют следующие графические особенности, которые

существенно влияют на точность вычислений приближенных методов:

- функция (10) имеет  $k$  точек перегиба (число 0.2 в аргументе синуса выбрано для того, чтобы при  $x = 1$  значения аргумента не были кратными  $\pi$ , что создает дополнительные вычислительные трудности);

- функция (11) при больших степенях  $q$  вначале прижата к оси  $x$ , а затем при  $x \rightarrow 1$  круто поднимается вверх;

- функция (12) при больших  $\alpha$  быстро убывает и прижимается к оси  $x$ .

Во внутренних точках отрезка  $[0;1]$  относительная погрешность функции и ее производных до  $(2p + 1)$  порядка включительно исследовалась по формуле

$$\delta = \frac{|\Delta|}{N} \cdot 100\%,$$

где  $\Delta$  – абсолютная погрешность функции (или производной),  $N$  – максимальное значение функции (или производной).

При решении краевых задач часто встречаются дифференциальные уравнения второго порядка. Поэтому исследуем погрешность второй производной  $\delta(f'')$ , так как в этом случае погрешности первой производной  $\delta(f')$  и тем более функции  $\delta(f)$  будут меньше, чем  $\delta(f'')$ .

Вычисления проводились до тех пор, пока максимальная относительная погрешность второй производной  $\delta_{\max}(f'') < 1\%$ . Подобная погрешность является приемлемой для большинства технических расчетов. С порядком погрешностей функции и ее производных можно ознакомиться в статье [16]. Результаты вычислительных экспериментов анализировались с точки зрения минимального количества членов множества (6) при различных значениях параметра  $p$ . Полученные данные отражены в табл. 1.

Из данных табл. 1 следует, что на выбор граничной функции влияет как количество точек перегиба графика функции, так и наличие точек с большой кривизной. Если функция имеет точки перегиба, то именно это свойство является основополагающим при выборе  $M_{2p}(x)$ . Если же функция не имеет точек перегиба, то основополагающим свойством будет факт существования точек с большой кривизной.

Также из табл. 1 видно, что для  $f(x) = x^q$  требуется меньшее количество расчетных точек

Таблица 1

Оптимальная граничная функция и минимальное количество расчетных точек

$f(x) = \sin(k + 0.2)\pi x$	$k$	0.45	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
	$n$	3	2	4	6	6	8	9	11	12	14	15
	$M_{2p}(x)$	$M_2$	$M_4$	$M_4$	$M_4$	$M_6$	$M_6$	$M_6$	$M_6$	$M_6$	$M_6$	$M_6$
$f(x) = x^q$	$q$	0	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
	$N$	1	1	1	1	1	1	1	2	3	3	4
	$M_{2p}(x)$	$M_2$	$M_2$	$M_2$	$M_2$	$M_4$	$M_4$	$M_4$	$M_4$	$M_4$	$M_4$	$M_4$
$f(x) = e^{-\alpha x}$	$\alpha$	0	10	20	30	40	50	60	70	80	90	100
	$n$	1	6	9	14	16	20	24	26	30	34	38
	$M_{2p}(x)$	$M_2$	$M_4$	$M_6$	$M_6$	$M_8$	$M_8$	$M_8$	$M_{10}$	$M_{10}$	$M_{10}$	$M_{10}$

Таблица 2

Количество расчетных точек, необходимых для  $\delta_{\max}(f) < 1\%$

Функция	Граничная функция											
	$M_0$		$M_2$		$M_4$		$M_6$		$M_8$		$M_{10}$	
	$n$	$\delta_{\max}, \%$	$n$	$\delta_{\max}, \%$	$n$	$\delta_{\max}, \%$	$n$	$\delta_{\max}, \%$	$n$	$\delta_{\max}, \%$	$n$	$\delta_{\max}, \%$
$\sin 0.65\pi x$	3	0.95	1	0.41	1	0.04	1	0.004	1	$4 \cdot 10^{-4}$	1	$4.4 \cdot 10^{-5}$
$\sin 1.2\pi x$	5	0.93	2	0.55	2	0.08	1	0.50	1	0.18	1	0.06
$\sin 2.2\pi x$	10	0.92	4	0.73	3	0.52	3	0.14	3	0.04	2	0.67
$\sin 3.2\pi x$	15	0.91	6	0.83	5	0.38	4	0.49	4	0.18	4	0.07
$\sin 4.2\pi x$	20	0.91	8	0.89	6	0.81	6	0.24	5	0.47	5	0.21
$\sin 5.2\pi x$	24	0.99	10	0.93	8	0.61	7	0.49	6	0.89	6	0.45
$\sin 6.2\pi x$	29	0.97	12	0.97	9	0.97	8	0.82	8	0.34	7	0.77
$\sin 7.2\pi x$	34	0.96	14	0.99	11	0.77	10	0.50	9	0.55	9	0.25
$\sin 8.2\pi x$	39	0.96	17	0.78	13	0.64	11	0.73	10	0.81	10	0.40
$\sin 9.2\pi x$	44	0.95	19	0.82	14	0.88	13	0.50	12	0.43	11	0.59
$\sin 10.2\pi x$	48	0.99	21	0.84	16	0.75	14	0.68	13	0.60	12	0.80
1	1	0	1	0	1	0	1	0	1	0	1	0
x	1	0	1	0	1	0	1	0	1	0	1	0
$x^2$	3	0.44	1	0	1	0	1	0	1	0	1	0
$x^3$	4	0.94	1	0	1	0	1	0	1	0	1	0
$x^4$	6	0.95	1	0.20	1	0	1	0	1	0	1	0
$x^5$	8	0.95	2	0.48	1	0	1	0	1	0	1	0
$x^6$	10	0.95	3	0.42	1	0.07	1	0	1	0	1	0
$x^7$	12	0.94	4	0.38	2	0.20	1	0	1	0	1	0
$x^8$	14	0.94	5	0.36	2	0.74	1	0.04	1	0	1	0
$x^9$	16	0.94	6	0.34	3	0.35	2	0.14	1	0	1	0
$x^{10}$	18	0.94	7	0.33	3	0.85	2	0.68	1	0.04	1	0
$e^{-x}$	2	0.49	1	0.02	1	$3.8 \cdot 10^{-4}$	1	$8.7 \cdot 10^{-6}$	1	$2.1 \cdot 10^{-7}$	1	$5.3 \cdot 10^{-9}$
$e^{-10x}$	19	0.94	6	1.00	5	0.39	4	0.37	4	0.13	3	0.71
$e^{-20x}$	38	0.99	13	0.97	10	0.59	8	0.72	7	0.92	7	0.51
$e^{-30x}$	57	1.00	20	0.97	14	0.99	12	0.92	11	0.87	11	0.47
$e^{-40x}$	76	1.00	27	0.97	19	0.99	17	0.69	15	0.85	14	0.94
$e^{-50x}$	96	0.99	34	0.97	24	0.98	21	0.80	19	0.84	18	0.80
$e^{-60x}$	115	1.00	41	0.97	29	0.98	25	0.90	23	0.83	22	0.72
$e^{-70x}$	134	0.99	48	0.96	34	0.98	29	0.97	27	0.83	26	0.66
$e^{-80x}$	153	0.99	55	0.96	39	0.98	34	0.83	31	0.83	29	0.91
$e^{-90x}$	173	0.99	62	0.96	44	0.98	38	0.89	35	0.83	33	0.83
$e^{-100x}$	192	1.00	69	0.96	49	0.98	42	0.95	39	0.83	37	0.78

(в большинстве случаев одна расчетная точка) по сравнению с функциями (10) и (12) для достижения  $\delta_{\max}(f'') < 1\%$ . Это объясняется тем, что для  $f(x) = x^q$  при целых значениях  $q$ , удовлетворяющих неравенству  $q \leq 2p + 1$ ,  $M_{2p}(x) = f(x)$ , т.е. линейная алгебраическая система (9) будет однородной, ее решение нулевым (все  $b_m^* = 0$ ) и при этом  $\delta_{\max}(f) = 0\%$  (табл. 2),  $\delta_{\max}(f') = 0\%$ ,  $\delta_{\max}(f'') = 0\%$ . Если же неравенство  $q \leq 2p + 1$  не выполняется, то возникает погрешность, т.е.  $\delta_{\max}(f) > 0\%$  (см. табл. 2). Для функций (10) и (12)  $M_{2p}(x) \neq f(x)$ , т.е. система (9) будет неоднородной и погрешность  $\delta_{\max}(f) > 0\%$  (см. табл. 2).

Следует отметить, что в работе [7] показано, что с увеличением количества расчетных точек коэффициенты  $b_m$  приближаются к коэффициентам Фурье  $b_m^*$ . Поэтому выводы, сделанные по выбору оптимальной граничной функции для случая вычисления коэффициентов поточечным методом, можно считать справедливыми и для случая вычисления коэффициентов Фурье по формуле (4).

## ЗАКЛЮЧЕНИЕ

На основании вышеизложенного можно сделать вывод, что чем меньше точек перегиба имеет функция или чем меньше кривизна ее графика, тем меньшего порядка граничную функцию следует использовать в быстром разложении. Например, если предполагаемые решения краевой задачи являются монотонными функциями без точек перегиба и без точек с большой кривизной, то при использовании быстрого разложения для производных второго порядка достаточно воспользоваться граничной функцией  $M_2$  и использовать три расчетные точки при определении коэффициентов Фурье. Этого будет достаточно, для обеспечения  $\delta_{\max}(f'') < 1\%$ .

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Тихонов А. Н. Уравнения математической физики / А. Н. Тихонов, А. А. Самарский. – М.: Наука, 1977. – 741 с.
2. Тимошенко С. П. Теория упругости / С. П. Тимошенко, Дж. Гудьер. – М.: Наука, 1979. – 560 с.
3. Старков А. С. Электрокалорический отклик сегнетоэлектрика на воздействие периодического электрического поля / А. С. Старков, С. Ф. Карманенко, О. В. Пахомов, А. В. Еськов, Д. Семикин, J. Hagberg // Физика твердого тела. – Т. 51. – № 7. – 2009. – С. 1422–1426.
4. Ильин В. А. Спектральная теория дифференциальных операторов. Самосопряженные дифференциальные операторы / В. А. Ильин. – М.: Наука, 1991. – 368 с.
5. Толстов Г. П. Ряды Фурье / Г. П. Толстов. – М.: Наука, 1980. – 384 с.
6. Чернышов А. Д. Улучшенные ряды Фурье и граничные функции / А. Д. Чернышов // Актуальные проблемы прикладной математики, информатики и механики / Сб. тр. междунар. конф. – Воронеж: ВГУ, 2009 г., Ч. 2. – С. 236–238.
7. Чернышов А. Д. О возможности вычисления коэффициентов Фурье поточечным методом / А. Д. Чернышов, В. В. Горяйнов, А. О. Соловьев // Вестник Воронежского государственного технического университета. – Т. 6. – № 2. – 2010. – С. 49–53.
8. Колмогоров А. Н. Элементы теории функций и функционального анализа / А. Н. Колмогоров, С. В. Фомин. – М.: Наука, 1989. – 624 с.
9. Мышкис А. Д. Об эффективном вычислении коэффициентов Фурье с помощью итераций / А. Д. Мышкис // Успехи математических наук. – Т. XVI. – № 1(97). – 1961. – С. 155–156.
10. Буре В. М. К вопросу об использовании интерполяционных кубатурных формул для вычисления коэффициентов Фурье / В. М. Буре, Е. В. Седунов // Известия Вузов. Математика. – № 8. – 1981. – С. 63–65.
11. Riess R. D. On the determination of quadrature formulae of highest degree of precision for approximating Fourier coefficient / R. D. Riess, L. W. Johnson // J. Inst. Math. and Appl. – Vol. 13. – № 3. – 1974. – P. 345–351.
12. Темиргалиев Н. Применения квадратурных формул Смоляка к численному интегрированию коэффициентов Фурье и в задачах восстановления / Н. Темиргалиев, С. С. Кудайбергенов, А. А. Шоманова // Известия Вузов. Математика. – № 3. – 2010. – С. 52–71.
13. Vojanov B. Quadrature formulas for Fourier coefficients / B. Vojanov, G. Petrova // J. Comput. and Appl. Math. – Vol. 231. – № 1. – 2009. – P. 378–391.
14. Bulgak H. Optimal cubature formulas for Fourier coefficients of periodic functions in Sobolev spaces / H. Bulgak, V. Vaskevich // Selcuk J. Appl. Math. – Vol. 1. – № 1. – 2000. – P. 3–20.
15. Бахвалов Н. С. Численные методы / Н. С. Бахвалов, Н. П. Жидков, Г. М. Кобельков. – М.: Наука, 1987. – 600 с.
16. Горяйнов В. В. Анализ погрешности быстрых рядов Фурье при их многократном дифференцировании для случая вычисления коэффициентов ряда поточечным методом / В. В. Горяйнов // Вестник Воронежского государственного технического университета. – Т. 7. – № 2. – 2011. – С. 36–40.

**Чернышов Александр Данилович** – доктор физико-математических наук, профессор. Воронежская государственная технологическая академия, кафедра высшей математики. Тел.: (4732) 55-35-54; e-mail: chernyshovad@mail.ru.

**Chernyshov Alexandr Danilovich** – the doctor of physical and mathematical sciences, the professor. The Voronezh State Technological Academy, Chair of higher mathematics, Tel. (4732) 55-35-54; e-mail: chernyshovad@mail.ru.

**Горайнов Виталий Валерьевич** – кандидат физико-математических наук, доцент. Воронежский государственный архитектурно-строительный университет. Кафедра высшей математики. Тел. (4732) 71-53-62; e-mail: gorvit77@mail.ru.

**Gorjajnov Vitalij Valerevich** – the candidate of physical and mathematical sciences, the docent. Chair of higher mathematics. Tel. (4732) 71-53-62; e-mail: gorvit77@mail.ru.