

$$b) x'' + x^3 = -\sin t + \sin^3 t;$$

Результаты прѳсчетов сведены в таблицу.

Метод	Уравн.	Входные данные	Результат
Стрельбы	(а)	S=0.5; N=64	Не работает
Стрельбы с параметром β_n	(а)	S=0.5; N=64	Кол.ит. = 59
Параллельной пристрелки	(б)	S=1.5; a=1; b=-1; N=64	Не работает
Пар.пристр. с пар. β_n	(б)	S=1.5; a=1; b=-1; N=64	N=256
Параллельной пристрелки	(б)	S=0.9; a=-1; b=-1; N=64	Не работает
Пар.пристр. с пар. β_n	(б)	S=0.9; a=-1; b=-1; N=64	N=1024

Из таблицы видно, что введение параметра β_n расширяет область сходимости.

Литература

1. Крюков Б.И. Вынужденные колебания существенно нелинейных систем. М. Машиностроение, 1984.
2. Urabe M/ Galerkin procedure for non-linear periodic systems. Arch. Rational Mech. Anal, 1965, v. 20, p. 120-152.
3. Stokes A. On the approximation of non-linear oscillations. - J. Differ. Equat., 1972, v. 12, №3, p. 535-558.

ОБ ОДНОМ НЕЛОКАЛЬНОМ СВЕРХЛИНЕЙНОМ ИТЕРАЦИОННОМ ПРОЦЕССЕ ДЛЯ РЕШЕНИЯ НЕЛИНЕЙНЫХ УРАВНЕНИЙ.

Кот А.В., Мадорский В.М.

Брестский государственный университет

г. Брест, Бульвар Космонавтов, 12, ауд. 615, кафедра ИиПМ, тел. 23-01-65

Аннотация: Приводится гибридная стратегия сочетания метода минимальных ошибок с методом построенным на основе метода типа Ньютона-Рафсона для решения нелокальных нелинейных уравнений.

Ключевые слова: метод-гибрид, сверхлинейная сходимость.

Для решения уравнения

$$f(x) = 0, \quad f(D \subset R^n \rightarrow R^n) \quad (1)$$

часто применяют следующий итерационный процесс [1]:

$$f'(x_n) \Delta y_n = -f(x_n); \quad (2)$$

$$y_n = x_n + \Delta y_n; \quad (3)$$

$$f'(x_n) \Delta x_n = -(f(x_n) + f(y_n)), \quad (4)$$

$$x_{n+1} = x_n + \Delta x_n; \quad (5)$$

Процесс (2)-(5) как показано в работе [1], обладает следующими привлекательными свойствами: локальной кубической сходимостью и локальной устойчивостью. Основным недостатком процесса (2)-(4) является узкая область сходимости, при этом за пределами области сходимости процесс теряет все свои привлекательные свойства.

В связи с вышесказанным, возникает мысль о возможности расширить область сходимости процесса (2)-(4) либо за счет введения демпфирующего множителя β_n , либо за счет организации метода-гибрида, который состоит из метода, «работающего» достаточно хорошо вдали от решения, который при выполнении определенных условий, переходит либо в метод (2)-(4), либо в метод типа (2)-(4) с демпфированием [2].

В этом случае соотношения (3), (5) переходят в (6), (7):

$$y_n = x_n + \beta_n \Delta y_n, \quad (6)$$

$$x_{n+1} = x_n + \beta_n \Delta x_n, \quad (7)$$

Параметр β_n определяется в [2] формулами

$$\beta_{n+1} = \min \left(1, \frac{\|f(x_n)\|}{\|f(x_{n+1})\|} \beta_n \right), \quad \beta_0 = 10^{-2} \div 10^{-4}. \quad (8)$$

Как показала практика решения существенно нелинейных задач, процесс (2), (6), (4), (7), хотя и является нелокальным, но область сходимости этого процесса не намного шире области сходимости процесса (2)-(4).

В связи с этим более привлекательным является идея создания метода-гибрида, состоящего из метода минимальных ошибок [3] или его нелокальной модификации и метода (2), (6), (4)-(7).

В разделе «Вычислительный эксперимент и его обсуждение» мы обсудим метод-гибрид.

Метод (2)-(4) или метод (2), (6), (4), (7) для своей реализации требует на каждом шаге вычислительного процесса дважды решать линейную систему, что требует порядка $\frac{4}{3}n^3$ арифметических операций (здесь n — размерность линейной системы); что примерно вдвое выше, чем в методе Ньютона. В связи с этим представляется привлекательным строить метод-гибрид на основе не демпфированного метода третьего порядка, а на основе метода типа Ньютона-Рафсона. При этом в качестве демпфирующих множителей принимаем итерационные параметры β_n , которые находим по правилу

$$\beta_{n+1} = \min \left(1, \frac{w_n}{\|f'(x_{n+1})\|} \beta_n \right), \quad \beta_0 = 0,01 + 0,0001, \\ w_{n+1} = (1 - \beta_n)w_n + \beta_{n+1} \frac{\|f(x_{n+1})\|}{\beta_n}, \quad w_0 = \|f(x_0)\|.$$

В качестве стартового метода применяется метод

$$\beta_0 = 10^{-2} - 10^{-4}; \quad x_{n+1} = x_n - \beta_n \frac{\|f'(x_n)\|^2 f(x_n) f(x)}{\|f'(x_n) f(x)\|^2}, \quad \beta_n = \min \left(1, \frac{\|f(x_{n-1})\|}{\|f(x_n)\|} \beta_{n-1} \right)$$

Численный эксперимент и его обсуждение.

Рассматриваются две нелинейные системы

$$1. f_i(x) = x_i + \sum_{j=1}^n x_j - n - 1 = 0; \quad i = \overline{1, n-1}, \quad f_n(x) = \prod_{i=1}^{n-1} x_i - 1 = 0.$$

$$2. f_i(x) = x_i + \sum_{j=1}^n x_j - n - 1 = 0; \quad i = \overline{1, n-2}, \quad f_n(x) = \prod_{j=1}^n x_j - 1 = 0,$$

$$f_{n-1}(x) = \arctg x_1 + \arctg x_n - 2 \arctg 1 = 0.$$

Результаты расчетов сведены в таблицу.

Метод	Задача							
	№1, $x_i^0 = 10; \ f\ < 10^{-12}$				№2, $x_i^0 = 10; \ f\ < 10^{-12}$			
Размерность системы	10	20	30	40	10	20	30	40
Число итераций (метод-гибрид)	70	77	4	4	142	159	101	130
Число итераций (метод Работы [3]), $\alpha = 10^{-4}$	1557	1549	10354	685	747	625	275	159

Литература

- Ортега Дж., Рейнболдт В. Итерационные методы решения нелинейных систем уравнений со многими неизвестными. М., Мир, 1975.
- Воронин Е.В.; Кот А.В.; Лобов С.Д.; Мадорский В.М. Решение нелинейных уравнений итерационными методами локально сходящимися с кубической скоростью. // Труды международной научной конференции SAATS-97 «Статистический и прикладной анализ временных рядов»; Брест, 1997, стр. 234-240.
- Фридман В.М. Итеративный процесс с минимальными ошибками для нелинейного операторного уравнения. ДАН СССР, т.139, стр. 1063-1066.

4. Мадорский В.М.: Нелокальные итерационные процессы без обращения. // Труды международной научной конференции SAATS-97 «Статистический и прикладной анализ временных рядов», Брест, 1997, стр.249-257.

РАЗЛОЖЕНИЕ В РЯД ФУРЬЕ ФУНКЦИИ, ЗАДАННОЙ ТАБЛИЧНО ИЛИ ГРАФИЧЕСКИ

Горегляд Д. А.

Брестский политехнический институт,
студент 3 курса электронно-механического факультета

Написана программа на Паскале, которая вычисляет коэффициенты Фурье функции, заданной таблично или графически.

Программа, коэффициенты, Фурье, функция, табличная, графическая.

Разложение функции в ряд Фурье, или гармонический анализ, оказывается нужным во многих чисто практических вопросах машиноведения, электротехники и пр. Но в этих случаях очень редко приходится непосредственно пользоваться формулами Эйлера-Фурье [1, с.563]:

для вычисления коэффициентов разложения. Дело в том, что функция, которую

$$a_0 := \frac{1}{2 \cdot \pi} \int_0^{2 \cdot \pi} f(x) dx,$$

$$a_n := \frac{1}{\pi} \int_0^{2 \cdot \pi} f(x) \cdot \cos(n \cdot x) dx,$$

$$b_n := \frac{1}{\pi} \int_0^{2 \cdot \pi} f(x) \cdot \sin(n \cdot x) dx, \quad n := 1, 2, 3, \dots$$

нужно подвергнуть гармоническому анализу, обычно задается таблицей своих значений или графиком. В этих условиях для вычисления коэффициентов Фурье нужно обратиться к приближенным методам. На практике приходится пользоваться лишь немногими первыми членами тригонометрического разложения. Коэффициенты Фурье в большинстве случаев быстро убывают, а с ними быстро падает и влияние далеких гармоник.

Обычно дается (или снимается с графика) ряд равноотстоящих ординат, т.е. ряд значений функции y , отвечающих равноотстоящим значениям аргумента x . По этим ординатам коэффициенты Фурье можно приближенно вычислить,