

ИЗВЕСТИЯ
ТОМСКОГО ОРДЕНА ОКТЯБРЬСКОЙ РЕВОЛЮЦИИ
И ОРДЕНА ТРУДОВОГО КРАСНОГО ЗНАМЕНИ
ПОЛИТЕХНИЧЕСКОГО ИНСТИТУТА ИМ. С. М. КИРОВА

Том 277

1977

РЕШЕНИЕ НА ЦВМ КОНЕЧНОГО ОПЕРАТОРНОГО УРАВНЕНИЯ
 $Ax = \Theta$ СПОСОБОМ НЕПРЕРЫВНОГО КРАТЧАЙШЕГО СПУСКА

Б. Ф. КРУТОЙ

(Представлена научно-техническим семинаром кафедры прикладной математики
и учебно-вычислительной лаборатории)

Решение уравнения

$$Ax = \Theta \quad (1)$$

с заданным, нелинейным вообще, конечным оператором A , нулевым $\Theta = (0^1, 0^2, \dots, 0^n)$ и искомым $x = (x^1, x^2, \dots, x^n)$ векторами выполняется на ЦВМ обычно способами ломаного спуска [1], алгоритмы которых довольно сложны и не всегда обладают достаточно хорошей сходимостью. Между тем, подобного рода задачи давно уже решаются приближенно на АВМ путем приведения их к обыкновенным дифференциальным уравнениям с независимым временем t [2]. Поэтому в настоящей статье для решения того же конечного уравнения (1) будет рассмотрен более простой и более надежный способ не ломаного, а непрерывного кратчайшего спуска. Предлагаемый способ кратчайшего спуска, выполняемый на ЦВМ, несколько напоминает известные способы решения уравнения (1) на АВМ, но отличается от них более высокой точностью и требует вблизи корня x перехода на способ Ньютона. Сущность способа непрерывного кратчайшего спуска заключается в следующем.

Подставим в уравнение (1) вместо искомого $x = (x^1, x^2, \dots, x^n)$ произвольный вектор $\xi = (\xi^1, \xi^2, \dots, \xi^n)$. Тогда уравнение (1) примет вид

$$A\xi = r, \quad (2)$$

где $r = (r^1, r^2, \dots, r^n)$ — вектор невязки. Образуем затем положительно-определенный функционал $\Phi(\xi)$

$$\Phi(\xi) = (A\xi, A\xi) = (r, r) \geq 0, \quad (3)$$

который обращается в 0 при $\xi = x$. Если в этом соотношении произвольный вектор $\xi = (\xi^1, \xi^2, \dots, \xi^n)$ заменить заданным вектором $\xi_0 = (\xi_0^1, \xi_0^2, \dots, \xi_0^n)$, то равенство

$$\Phi = \Phi(\xi) = \Phi(\xi_0) = \Phi_0 = (r_0, r_0), \quad (4)$$

где $r = (r_0^1, r_0^2, \dots, r_0^n)$, даст уравнение уровенной поверхности, проходящей через точку $M_0 = M(\xi_0)$ геометрического пространства $D^{(n)}$.

Проведем теперь через произвольную точку $M=M(\xi)$ уровенной поверхности $\Phi=\Phi_0$ касательную плоскость и поверхность нормаль. Пусть $d\bar{r}=d\xi^i \bar{e}_i$ есть произвольное конечно малое смещение из указанной точки M , лежащее в касательной плоскости. Тогда справедливо условие

$$\bar{N} \odot d\bar{r} = 0, \quad (5)$$

выражающее взаимоперечность поверхности нормали \bar{N} и касательного смещения $d\bar{r}$. Если поверхность нормаль \bar{N} зададим разложением $\bar{N}=N_\lambda \bar{e}^\lambda$, то условие (5) примет вид

$$\bar{N} \odot d\bar{r} = N_\lambda \bar{e}^\lambda \odot d\xi^i \bar{e}_i = N_\lambda d\xi^i (\bar{e}_\lambda \odot \bar{e}^i) = N_i d\xi^i, \quad (5^*)$$

где мы учли основоположное в тензорном анализе соотношение

$$\bar{e}_\lambda \odot \bar{e}^i = \delta_\lambda^i = \begin{cases} +1, & \text{если } \lambda=i, \\ 0, & \text{если } \lambda \neq i. \end{cases} \quad (6)$$

С другой стороны, так как левая часть равенства (4) $\Phi(\xi)=\Phi(\xi_0)$ не меняется при подстановке в правую часть различных чисел $\Phi(\xi_0)$, то от обеих частей этого равенства можно взять полный дифференциал d и мы получим

$$d\Phi = \frac{\partial \Phi}{\partial \xi^s} d\xi^s = d\Phi_0 = 0. \quad (7)$$

Сравнение (5*) и (7) показывает, что

$$N_s = \frac{\partial \Phi}{\partial \xi^s}. \quad (8)$$

Отсюда вытекает следующая уточненная запись условия (5):

$$\bar{N} \odot d\bar{r} = \frac{\partial \Phi}{\partial \xi^s} d\xi^s = 0. \quad (5^{**})$$

Составим далее векторное дифференциальное уравнение нормали \bar{N} к уровенной поверхности $\Phi(\xi)=\Phi(\xi_0)$ в произвольной точке $M(\xi)$ этой поверхности. Если через $d\bar{r}$ мы обозначим теперь конечно малое смещение из указанной точки $M(\xi)$, направленное вдоль нормали \bar{N} , то получим следующее векторное уравнение этой нормали

$$\bar{N} = N_s \bar{e}^s = \frac{\partial \Phi}{\partial \xi^s} \bar{e}^s = \mu d\bar{r} = \mu d\xi^i \bar{e}_i, \quad (9)$$

где μ — произвольный числовой множитель. Чтобы перейти отсюда к соответствующим дифференциальным уравнениям в составляющих N_s , $d\xi^i$ и получить наиболее простой вид таких уравнений, предположим, что вектор ξ задан в декартовых прямоугольных координатах. Тогда

$$1) \bar{e}_i = \bar{e}_i = \bar{e}^i = \bar{e}^i, \quad 2) d\bar{r} = d\xi^i \bar{e}_i = d\xi^i \bar{e}^i, \quad 3) d\xi^i = d\xi, \quad (10)$$

$$4) \quad u_{\alpha\beta} = \bar{\epsilon}_\alpha \bullet \bar{\epsilon}_\beta = \bar{\epsilon}^\alpha \bullet \bar{\epsilon}^\beta = u^{\alpha\beta} = \begin{cases} u_{\alpha\alpha} = u^{\alpha\alpha} = +1, & \text{если } \beta = \alpha, \\ 0, & \text{если } \beta \neq \alpha. \end{cases}$$

Отсюда с учетом соотношения $N_s = \partial \Phi / \partial \xi^s$ найдем следующее представление векторного уравнения (9) в составляющих $N_s, d\xi^i$.

$$1) \frac{\partial \Phi}{\partial \xi^s} = \varphi_s(\xi), \quad 2) \frac{\varphi_1(\xi)}{d\xi^1} = \frac{\varphi_2(\xi)}{d\xi^2} = \dots = \frac{\varphi_n(\xi)}{d\xi^n} = \mu. \quad (11)$$

В цепи из n звеньев (10.2) примем ξ^1 в качестве независимого переменного, а остальные $n-1$ переменных ξ^s будем считать зависимыми. Тогда мы придем к следующему своду из $n-1$ дифференциальных уравнений первого порядка:

$$\frac{d\xi^s}{d\xi^1} = \frac{\varphi_s(\xi)}{\varphi_1(\xi)} = \psi_s(\xi), \quad (s=2, 3, \dots, n), \quad (12)$$

определяющих направление нормали \bar{N} в произвольной точке $M(\xi)$ уровенной поверхности $\Phi(\xi) = \Phi(\xi_0)$.

Предположим теперь, что в геометрическом пространстве $D^{(n)}$ мы построили непрерывное множество вложенных друг в друга уровенных поверхностей $\Phi_i(\xi) = \Phi(\xi_i)$, ($i=0, 1, 2, \dots$), проходящих через выбранные точки $M_i = M(\xi_i)$ пространства $D^{(n)}$ и удовлетворяющих условию $\Phi_i(\xi) > \Phi_{i+1}(\xi)$. В таком случае задача Коши

$$1) \frac{\partial \Phi(\xi)}{\partial \xi^s} = \varphi_s(\xi), \quad 2) \frac{d\xi^s}{d\xi^1} = \frac{\varphi_s(\xi)}{\varphi_1(\xi)} = \psi_s(\xi), \quad (13)$$

$$3) (\xi^s)_{\xi^1=\xi_0} = \xi_0^s.$$

определяет некоторую непрерывную нить $H_0^{(n)}$ в $D^{(n)}$, которая проходит через выбранную начальную точку $M_0 = M(\xi_0)$ пространства $D^{(n)}$ и пронизывает поперечно каждую поверхность $\Phi_i(\xi) = \Phi(\xi_i)$ из указанной выше непрерывной их совокупности, подчиненной условию $\Phi_i(\xi) < \Phi_{i+1}(\xi)$. Удовлетворяющую таким условиям непрерывную нить $H_0^{(n)}$ в $D^{(n)}$ назовем нитью кратчайшего непрерывного спуска. Мы можем даже принять, что точки $M_i = M(\xi_i)$ вложенных уровенных поверхностей $\Phi_i(\xi) = \Phi(\xi_i)$ расположены как раз на искомой нити $H_0^{(n)}$ кратчайшего непрерывного спуска. Этим замечанием мы воспользуемся далее.

Из приведенной нами цепи рассуждений теперь уже становится как будто ясным, что отыскание корней x уравнения (1)

$$Ax = \Theta$$

может быть сведено к решению более простой (при выполнении на ЦВМ) задачи Коши для различных начальных точек $M_0 = M(\xi_0)$. Выбрав одну такую начальную точку M_0 , мы строим по точкам сечения M_i выходящую из M_0 нить $H_0^{(n)}$ кратчайшего непрерывного спуска, подсчитывая каждый раз соответствующее значение $\Phi(\xi_i)$. Та точка $M = M_k = M(\xi_k)$, для которой $\Phi(\xi_k) \approx 0$, будет одним из корней x уравнения (1).

В том же случае, когда вместо точки $M(\xi_k)$ с отметкой $\Phi(\xi_k) \approx 0$ мы попадаем в яму с отметкой дна $\Phi(\xi_k) > 0$, нужно выбрать в качестве

начальной $M_0=M(\xi_0)$ некоторую другую точку, с которой начинаем новый непрерывный спуск по кратчайшему пути.

Решение задачи Коши (13) мы производим, конечно, численным способом с некоторым шагом $h=d\xi^1$. Однако мы не получим таким путем точных значений ξ_k для корней x уравнения (1) за конечное число шагов. Вызвано это тем, что для корня $x=\xi_k$ функционал $\Phi(\xi)|_{\xi=x}=0$, и потому в (13)

$$1) \frac{\partial \Phi(\xi_k)}{\partial \xi^s} = \varphi_s(\xi_k) = 0, \quad 2) \psi_s(\xi_k) = \frac{\varphi_s(\xi_k)}{\varphi_1(\xi_k)} = \frac{0}{0}. \quad (14)$$

Следовательно, вблизи корня $\xi_k=x$ правые части $\psi_s(\xi_k)$ уравнений (13.2) становятся неопределенными. Поэтому, как только для некоторого ξ_i функционал $\Phi(\xi_i)$ становится достаточно малым, например $\Phi(\xi_i)=-0.5-0.7$, нужно переходить на способ Ньютона. Отсюда вытекает, что, численное решение задачи Коши (13) можно выполнять с крупным шагом $h=d\xi^1$, применяя способ Эйлера или упрощенный способ Рунге-Кutta второго порядка точности.

Что касается частного вида решаемого уравнения $Ax=\Theta$, то это может быть или одно уравнение $f(z)=0$, или свод таких уравнений

$$f_i(z_1, z_2, \dots, z_n) = 0, \quad (i=1, 2, \dots, n).$$

ЛИТЕРАТУРА

1. Э. Д. Бут. Численные методы. М., ГИФМЛ, 1959.
 2. В. Б. Смолов и др. Вычислительные машины непрерывного действия. М., «Высшая школа», 1964.
-