

Понятия аппроксимации и устойчивости разностной схемы.

Сходимость метода конечных разностей

§ 6.3. Основные понятия, связанные с конечно-разностной аппроксимацией дифференциальных задач

К основным понятиям, связанным с методом конечных разностей, относятся следующие: аппроксимация, порядок аппроксимации, устойчивость, сходимость, порядок сходимости (или точность), консервативность и корректность. Определим каждое из этих понятий.

6.3.1. Аппроксимация и порядок аппроксимации. Запишем дифференциальную задачу в операторной форме

$$LU = f,$$

где L — один из дифференциальных операторов:

$$L = \begin{cases} \frac{\partial}{\partial t} - a^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} - \text{диффузионный;} \\ \frac{\partial^2}{\partial t^2} - a^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} - \text{волновой;} \\ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} - \text{лапласиан;} \end{cases}$$

$U(x, y)$ — искомая функция, удовлетворяющая дифференциальной задаче; f — входные данные (т.е. начальные и краевые условия, правые части и т.п.). Операторная форма $(LU)_h = f_h$ описывает дифференциальную задачу в узлах сетки, а операторная форма $L_h U_h = f_h$ описывает конечно-разностную схему на точном решении $U(x, t)$, т.е. в конечно-разностной схеме вместо значений сеточной функции подставлены точные (неизвестные) значения искомой функции. Для перечисленных дифференциальных операторов L конечно-разностные операторы L_h имеют вид

$$L_h = \begin{cases} \frac{\Delta}{\tau} - a^2 \frac{\Delta^2}{h^2} - \text{диффузионный;} \\ \frac{\Delta^2}{\tau^2} - a^2 \frac{\Delta^2}{h^2} - \text{волновой;} \\ \frac{\Delta^2}{h_1^2} + \frac{\Delta^2}{h_2^2} - \text{лапласиан.} \end{cases}$$

Наконец, операторная форма конечно-разностной схемы (например, схемы (6.28) или (6.30)) имеет вид

$$L_h u_h = f_h. \quad (6.38)$$

Введем норму сеточной функции с помощью выражения

$$\|u^k\| = \max_j |u_j^k|, \quad k = 0, 1, 2, \dots \quad (6.39)$$

Определение. Конечно-разностная схема (6.38) аппроксимирует дифференциальную задачу на точном решении, если какая-либо норма разности (не обязательно в виде (6.39)) $\|(LU)_h - L_h U_h\|$ стремится к нулю при $\tau, h \rightarrow 0$:

$$\|(LU)_h - L_h U_h\| \xrightarrow{\tau, h \rightarrow 0} 0. \quad (6.40)$$

Определение. Конечно-разностная схема (6.38) аппроксимирует дифференциальную задачу на точном решении с порядком p по времени и порядком q по пространственной переменной, если какая-либо норма разности $\|(LU)_h - L_h U_h\|$ удовлетворяет равенству

$$\|(LU)_h - L_h U_h\| = O(\tau^p + h^q). \quad (6.41)$$

Таким образом, если конечно-разностная схема аппроксимирует дифференциальную задачу, то речь идет о близости дифференциального и конечно-разностного операторов в узлах сетки.

6.3.2. Устойчивость. Пусть в конечно-разностной схеме (6.38) входные данные f_h получили возмущения и приняли значения \tilde{f}_h . Тогда сеточная функция u_h также получит возмущение и примет значение \tilde{u}_h .

Определение. Конечно-разностная схема (6.38) устойчива по входным данным, если найдется такая ограниченная константа $K > 0$, не зависящая от сеточных характеристик τ ,

h и входных данных f_h , что выполняется неравенство

$$\|u_h - \tilde{u}_h\| \leq K \|f_h - \tilde{f}_h\|. \quad (6.42)$$

Таким образом, понятие устойчивости интерпретируется следующим образом: конечно-разностная схема устойчива, если для малых возмущений входных данных (начально-краевых условий и правых частей) конечно-разностная схема (6.38) обеспечивает малые возмущения сеточной функции u_h , т. е. решение с помощью конечно-разностной схемы находится под контролем входных данных.

Если во входные данные f_h входят только начальные условия или только краевые условия, или только правые части, то говорят об устойчивости соответственно по начальным условиям, по краевым условиям или по правым частям.

Определение. Конечно-разностная схема (6.38) абсолютно (безусловно) устойчива, если неравенство (6.42) выполняется при любых значениях сеточных характеристик τ и h , т. е. на шаги сетки не накладывается никаких ограничений.

Определение. Конечно-разностная схема (6.38) условно устойчива, если неравенство (6.42) выполняется для сеточных характеристик τ и h , на которые накладываются определенные ограничения.

6.3.3. Сходимость и порядок сходимости. *Определение.* Решение u_h , полученное с помощью конечно-разностной схемы (6.38), сходится к точному решению U , если какая-либо норма разности $\|U - u_h\|$ стремится к нулю при стремлении к нулю сеточных характеристик τ, h :

$$\|U - u_h\| \xrightarrow{\tau, h \rightarrow 0} 0. \quad (6.43)$$

Определение. Конечно-разностная схема (6.38) имеет p -й порядок сходимости (порядок точности) по времени и q -й порядок сходимости по пространственной переменной, если какая-либо норма разности $\|U - u_h\|$ удовлетворяет равенству

$$\|U - u_h\| = O(\tau^p + h^q). \quad (6.44)$$

Таким образом, порядок сходимости (порядок точности) характеризует близость конечно-разностного и точного (неизвестного) решения.

6.3.4. Теорема эквивалентности о связи аппроксимации и устойчивости со сходимостью. При численном решении задач математической физики в общем случае необходимо исследовать и аппроксимацию, и устойчивость, и сходимость. Однако следующая теорема утверждает, что достаточно исследовать аппроксимацию и устойчивость, и, в случае положительного ответа, сходимость будет обеспечена.

Теорема эквивалентности. Если конечно-разностная схема (6.38) аппроксимирует на точном решении дифференциальную задачу с p -м порядком по времени и q -м порядком по пространственной переменной и эта схема устойчива, то решение с помощью этой конечно-разностной схемы сходится к решению дифференциальной задачи с p -м порядком по времени и q -м порядком по пространственной переменной.

Действительно, следующая цепочка доказывает теорему:

$$\|U - u_h\| \leq K \|f - f_h\| = K \|(LU)_h - L_h U_h\| = O(\tau^p + h^q),$$

откуда

$$\|U - u_h\| = O(\tau^p + h^q),$$

что и требовалось доказать.

В приведенной выше цепочке первое неравенство записано по условию устойчивости, а последнее равенство — по условию аппроксимации.

6.3.5. Консервативность и корректность. Все дифференциальные, интегральные и прочие уравнения характеризуют некоторые законы сохранения какой-либо субстанции (массы, энергии, импульса и т. п.). Заменяя дифференциальную задачу конечно-разностной схемой, можно нарушить эти законы сохранения.

Определение. Конечно-разностная схема консервативна, если для нее выполняются законы сохранения, на основе которых поставлена дифференциальная задача.

В противном случае конечно-разностная схема является неконсервативной, т. е. решение с ее помощью не соответствует решению дифференциальной задачи (решается другая задача). Поэтому неконсервативными схемами пользоваться не рекомендуется.

Свойство корректности конечно-разностных схем вытекает из свойств аппроксимации и устойчивости.

Определение. Дифференциальная задача поставлена корректно, если выполнены следующие два условия:

- 1) задача однозначно разрешима при любых входных данных;
- 2) решение задачи непрерывно зависит от входных данных.

По аналогии определяется и корректность разностной задачи.

Определение. Конечно-разностная задача (6.38) поставлена корректно, если при любых достаточно малых шагах τ и h сетки выполнены условия:

- 1) решение u_h существует и единственно при всех входных данных из некоторого допустимого семейства;
- 2) решение u_h непрерывно зависит от входных данных f_h , причем эта зависимость равномерна относительно величины шагов сетки (т.е. конечно-разностная схема устойчива).

Таким образом, основными характеристиками конечно-разностной схемы, которые обязательно должны быть проанализированы, являются: аппроксимация, устойчивость и консервативность.

§ 6.4. Анализ порядка аппроксимации разностных схем

Из определения порядка аппроксимации ясно, что чем выше порядок аппроксимации, тем лучше конечно-разностная схема приближается к дифференциальной задаче. Это не означает, что решение по разностной схеме может быть так же близко к решению дифференциальной задачи, так как разностная схема может быть условно устойчивой или абсолютно неустойчивой вовсе.

Для нахождения порядка аппроксимации используется аппарат разложения в ряды Тейлора *точных* (неизвестных, но дифференцируемых) решений дифференциальной задачи в узлах сетки (подчеркнем: значения сеточной функции u_h дискретны, следовательно, не дифференцируемы и поэтому не разлагаются в ряды Тейлора).

В соответствии с определением порядка аппроксимации проанализируем порядок аппроксимации конечно-разностной схемы (6.28), для чего эту схему запишем на точном решении U_j^k :

$$\frac{U_j^{k+1} - U_j^k}{\tau} = a^2 \frac{U_{j+1}^k - 2U_j^k + U_{j-1}^k}{h^2}. \quad (6.45)$$

Разложим в ряды Тейлора по переменной x значения U_{j+1}^k , U_{j-1}^k в окрестности узла (j, k) до четвертой производной включительно, а значение U_j^{k+1} — в ряд Тейлора по переменной t в окрестности узла (j, k) до второй производной включительно, получим

$$\begin{aligned} U_{j+1}^k &= U(x_j + h, t^k) = \\ &= U_j^k + \frac{\partial U}{\partial x} \Big|_j^k h + \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \Big|_j^k \frac{h^2}{2} + \frac{\partial^3 U}{\partial x^3} \Big|_j^k \frac{h^3}{6} + O(h^4), \end{aligned} \quad (6.46)$$

$$\begin{aligned} U_{j-1}^k &= U(x_j - h, t^k) = \\ &= U_j^k - \frac{\partial U}{\partial x} \Big|_j^k h + \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \Big|_j^k \frac{h^2}{2} - \frac{\partial^3 U}{\partial x^3} \Big|_j^k \frac{h^3}{6} + O(h^4), \end{aligned} \quad (6.47)$$

$$U_j^{k+1} = U(x_j, t^k + \tau) = U_j^k + \frac{\partial U}{\partial t} \Big|_j^k \tau + O(\tau^2). \quad (6.48)$$

Подставляя (6.46)–(6.48) в (6.45), находим

$$\begin{aligned} L_h U_h &= \frac{U_j^{k+1} - U_j^k}{\tau} - a^2 \frac{U_{j+1}^k - 2U_j^k + U_{j-1}^k}{h^2} = \\ &= \left(\frac{\partial U}{\partial t} - a^2 \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \Big|_j^k + O(\tau + h^2) = (LU)_h + O(\tau + h^2). \end{aligned}$$

Таким образом,

$$\|(LU)_h - L_h U_h\| = O(\tau + h^2),$$

т. е. явная схема (6.28) для уравнения теплопроводности имеет *первый порядок аппроксимации по времени* и *второй — по пространственной переменной*. Аналогично, тот же порядок аппроксимации можно получить и для неявной схемы (6.30).

§ 6.5. Исследование устойчивости конечно-разностных схем

Поскольку устойчивость является одной из основных характеристик конечно-разностных схем, то в данном параграфе рассматриваются различные методы исследования устойчивости

конечно-разностных схем по начальным условиям. Наиболее распространенными методами исследования устойчивости являются следующие [10–14]:

- метод гармонического анализа (Фурье);
- принцип максимума;
- спектральный метод;
- энергетический метод.

Каждый из этих методов имеет достоинства и недостатки.

6.5.1. Метод гармонического анализа. Из математической физики известно, что решение начально-краевых задач представляется в виде следующего ряда:

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n e^{i\lambda_n x},$$

где λ_n — собственные значения, а $\exp(i\lambda_n x) = \cos(\lambda_n x) + + i \sin(\lambda_n x)$ — собственные функции, получаемые из решения соответствующей задачи Штурма–Лиувилля, т. е. решение может быть представлено в виде суперпозиции отдельных гармоник $u_n(x, t) = u_n(t) \exp(i\lambda_n x)$, каждая из которых есть произведение функции времени t и функции пространственной переменной x , причем последняя по модулю ограничена сверху единицей при любых значениях переменной x .

В то же время функция времени $u_n(t)$, называемая амплитудной частью гармоники, никак не ограничена и является источником неконтролируемого входными данными роста функции, а следовательно, источником неустойчивости.

Таким образом, если конечно-разностная схема устойчива, то отношение амплитудной части гармоники на верхнем временном слое к амплитудной части на нижнем временном слое по модулю должно быть меньше единицы.

Если разложить значение сеточной функции u_j^k в ряд Фурье по собственным функциям:

$$u_j^k = \sum_{n=1}^{\infty} \eta_{kn} e^{i\lambda_n x_j}, \quad (6.49)$$

где амплитудная часть η_{kn} может быть представлена в виде произведения

$$\eta_{kn} = U_n \cdot q^k, \quad (6.50)$$

U_n — размерный и постоянный множитель амплитудной части, а k — показатель степени (соответствующий номеру временного слоя) множителя, зависящего от времени, то, подставив (6.49) в конечно-разностную схему, можно по модулю оценить отношение амплитудных частей на соседних временных слоях.

Однако поскольку операция суммирования линейна и собственные функции ортогональны для различных индексов суммирования, то в конечно-разностную схему вместо сеточных значений достаточно подставить одну гармонику разложения (6.49) (при этом у амплитудной части убрать индекс n), т. е.

$$u_{j\pm 1}^k = \eta_k e^{i\lambda_n(x_j \pm h)}, \quad u_j^k = \eta_k e^{i\lambda_n(x_j)}, \quad u_j^{k+1} = \eta_{k+1} e^{i\lambda_n(x_j)}. \quad (6.51)$$

Таким образом, если конечно-разностная схема *устойчива по начальным данным*, то

$$\left| \frac{\eta_{k+1}}{\eta_k} \right| \leq 1, \quad (6.52)$$

т. е. условие (6.52) является *необходимым* условием устойчивости.

6.5.2. Исследование устойчивости методом гармонического анализа явной и неявной схем для уравнения теплопроводности. Подставим выражения (6.51) в явную конечно-разностную схему (6.28) для уравнения теплопроводности, получим

$$\frac{\eta_{k+1}}{\eta_k} = 1 - 4\sigma \cdot \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2}, \quad \sigma = \frac{a^2 \tau}{h^2}. \quad (6.53)$$

Здесь использована формула, вытекающая из формулы Эйлера:

$$\exp(i\lambda_n h) - 2 + \exp(-i\lambda_n h) = -4 \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2},$$

и формула $1 - \cos \lambda_n h = 2 \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2}$, причем $0 < \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2} \leq 1$, поскольку $\lambda_n \neq 0$ и $h \neq 0$.

В соответствии с (6.53) получаем выражение

$$\left| \frac{\eta_{k+1}}{\eta_k} \right| = \left| 1 - 4\sigma \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2} \right| = |1 - 4\sigma m|, \quad m = \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2},$$

или, с учетом (6.52), неравенство

$$|1 - 4\sigma t| \leq 1.$$

Отсюда получаем следующие два неравенства:

$$-1 \leq 1 - 4\sigma t \leq +1,$$

из которых правое выполнено всегда, а из левого следует знаменитое *условие устойчивости Куранта*: $\sigma t \leq 1/2$, или более жесткое для σ условие

$$\sigma = \frac{a^2 \tau}{h^2} \leq \frac{1}{2}. \quad (6.54)$$

Из (6.54) следует, что *явная схема* для уравнения теплопроводности *условно устойчива* с условием (6.54), накладываемым на сеточные характеристики τ и h .

Подставим теперь гармоники (6.51) в неявную конечно-разностную схему (6.30) для уравнения теплопроводности, получим

$$\eta_{k+1} = \left(1 + 4\sigma \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2}\right)^{-1} \eta_k,$$

откуда

$$\left| \frac{\eta_{k+1}}{\eta_k} \right| = \left| \frac{1}{1 + 4\sigma \sin^2 \frac{\lambda_n h}{2}} \right| \leq 1$$

всегда, так как σ и квадрат синуса больше нуля.

Следовательно, *неявная схема* для уравнения теплопроводности *абсолютно устойчива*, так как для выполнения неравенства $\left| \frac{\eta_{k+1}}{\eta_k} \right| \leq 1$ на сеточные характеристики τ и h не накладывалось никаких ограничений.

Комплекс $\frac{a^2 \tau}{h^2}$ называют числом Куранта для уравнения теплопроводности.