

ЛЕКЦИЯ 2.2 ИНТЕРПОЛИРОВАНИЕ С ПРИМЕНЕНИЕМ РАЗНОСТЕЙ

1. Интерполирование с применением разделенных разностей

2.1. Разделенные разности и их свойства

Пусть функция $y = f(x)$ задана таблицей с попарно несовпадающими узлами, которые пронумерованы в произвольном порядке (т.е. не обязательно в возрастающем). Для такой таблицы можно вычислить величины, которые называются *разделенными разностями*. Они определяются рекуррентно, начиная с первого порядка.

Определение. Разделенной разностью первого порядка функции f в узлах x_i, x_{i+1} называется величина

$$f(x_i; x_{i+1}) = \frac{y_{i+1} - y_i}{x_{i+1} - x_i} = \frac{f(x_{i+1}) - f(x_i)}{x_{i+1} - x_i}, \quad (1)$$

индекс i принимает значения от 0 до $n - 1$. Таким образом, имеются n разностей первого порядка (по числу пар соседних узлов). Формула (1) показывает, что разделенная разность является дискретным аналогом первой производной. Разности порядков выше первого определяются рекуррентно через предыдущие порядки.

Определение. Разделенной разностью k -го порядка функции f в узлах $x_i, x_{i+1}, \dots, x_{i+k}$ называется

$$f(x_i; \dots; x_{i+k}) = \frac{f(x_{i+1}; \dots; x_{i+k}) - f(x_i; \dots; x_{i+k-1})}{x_{i+k} - x_i}, \quad (2)$$

$i = 0, \dots, n - k$.

Разделенные разности удобно рассчитывать в таблицах. Ниже (таблица 1) показан общий вид треугольной таблицы разделенных разностей.

Следующее утверждение дает формулу для непосредственного вычисления разделенных разностей по таблице функции.

Лемма 1. Разделенная разность k -го порядка в узлах $x_i, x_{i+1}, \dots, x_{i+k}$ вычисляется по формуле

$$f(x_i; \dots; x_{i+k}) = \sum_{j=i}^{i+k} \frac{f(x_j)}{(x_j - x_i) \cdot (x_j - x_{i+1}) \cdots (x_j - x_{j-1}) \cdot (x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+k})}. \quad (3)$$

Табл. 1. Таблица разделенных разностей

x_i	$f(x_i)$	$f(x_i; x_{i+1})$	$f(x_i; x_{i+1}; x_{i+2})$...	$f(x_0; \dots; x_n)$
x_0	$f(x_0)$				
		$f(x_0; x_1)$			
x_1	$f(x_1)$		$f(x_0; x_1; x_2)$		
		$f(x_1; x_2)$		\ddots	
x_2	$f(x_2)$				$f(x_0; \dots; x_n)$
				\vdots	
\vdots	\vdots		\vdots		
				\ddots	
x_{n-1}	$f(x_{n-1})$		$f(x_{n-2}; x_{n-1}; x_n)$		
		$f(x_{n-1}; x_n)$			
x_n	$f(x_n)$				

Доказательство. Докажем (3) индукцией по k . База индукции ($k = 1$):

$$f(x_i; x_{i+1}) = \frac{f(x_i)}{x_i - x_{i+1}} + \frac{f(x_{i+1})}{x_{i+1} - x_i} = \frac{f(x_{i+1}) - f(x_i)}{x_{i+1} - x_i}.$$

Пришли к определению разности первого порядка (1). База доказана.

Индукционное предположение: формула (3) верна для любого порядка $k \leq s$ при любых $i = 0, 1, \dots, n - k$. Пусть теперь $k = s + 1$. Тогда из (2) с учетом индукционного предположения получаем

$$\begin{aligned}
 f(x_i; \dots; x_{i+s+1}) &= \frac{f(x_{i+1}; \dots; x_{i+s+1}) - f(x_i; \dots; x_{i+s})}{x_{i+s+1} - x_i} = \\
 &= \frac{1}{x_{i+s+1} - x_i} \times \\
 &\times \left(\sum_{j=i+1}^{i+s+1} \frac{f(x_j)}{(x_j - x_{i+1}) \cdots (x_j - x_{j-1}) \cdot (x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+s+1})} - \right. \\
 &\quad \left. - \sum_{j=i}^{i+s} \frac{f(x_j)}{(x_j - x_i) \cdots (x_j - x_{j-1}) \cdot (x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+s})} \right) =
 \end{aligned}$$

$$= \sum_{j=i}^{i+s+1} S_j f(x_j). \quad (4)$$

Для доказательства индукционного шага нужно найти коэффициенты S_j при $f(x_j)$ в общей сумме (4). Пусть $j \notin \{i; i + s + 1\}$. Тогда

$$\begin{aligned} S_j &= \frac{1}{x_{i+s+1} - x_i} \left(\frac{1}{(x_j - x_{i+1}) \cdots (x_j - x_{j-1})(x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+s+1})} - \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{(x_j - x_i) \cdots (x_j - x_{j-1})(x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+s})} \right) = \frac{1}{x_{i+s+1} - x_i} \times \\ &\quad \times \frac{x_j - x_i - (x_j - x_{i+s+1})}{(x_j - x_i)(x_j - x_{i+1}) \cdots (x_j - x_{j-1})(x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+s})(x_j - x_{i+s+1})} = \\ &= \frac{1}{(x_j - x_i)(x_j - x_{i+1}) \cdots (x_j - x_{j-1})(x_j - x_{j+1}) \cdots (x_j - x_{i+s})(x_j - x_{i+s+1})}, \end{aligned}$$

что совпадает с коэффициентом при $f(x_j)$ в (3) при $k = s + 1$.

Если $j = i$, то

$$\begin{aligned} S_j &= S_i = -\frac{1}{x_{i+s+1} - x_i} \cdot \frac{1}{(x_i - x_{i+1}) \cdots (x_i - x_{i+s})} = \\ &= \frac{1}{(x_i - x_{i+1}) \cdots (x_i - x_{i+s})(x_i - x_{i+s+1})}, \end{aligned}$$

а при $j = i + s + 1$ имеем

$$\begin{aligned} S_j &= S_{i+s+1} = \frac{1}{x_{i+s+1} - x_i} \cdot \frac{1}{(x_{i+s+1} - x_{i+1}) \cdots (x_{i+s+1} - x_{i+s})} = \\ &= \frac{1}{(x_{i+s+1} - x_i)(x_{i+s+1} - x_{i+1}) \cdots (x_{i+s+1} - x_{i+s})}, \end{aligned}$$

что также совпадает с коэффициентами при $f(x_j)$ в (3). Индукционный шаг доказан. ■

Следствие. Разделенные разности являются симметричными функциями своих аргументов, т.е. их значения не зависят от перестановок узлов, в которых они определены.

Формула (3) не применяется для вычисления разделенных разностей, поскольку гораздо удобнее это делать с помощью (1), (2) по таблице 1. Она имеет значение для теории, в частности, следствие из нее будет использоваться при выводе интерполяционных формул.

По таблице же вычислять разности довольно просто. На рисунке 1 показано, как считается разность первого порядка $f(x_i; x_{i+1})$.

x_i	$f(x_i)$	
x_{i+1}	$f(x_{i+1})$	$f(x_i; x_{i+1})$

Рис. 1. Вычисление разности первого порядка $f(x_i; x_{i+1})$

Считаем разность клеток с x_{i+1} и x_i (показано стрелкой), пишем в знаменатель; считаем разность клеток с y_{i+1} и y_i (показано стрелкой), пишем в числитель; частное пишем в клетку разности (тёмная клетка). Для следующей разности спускаемся на две строки и повторяем те же операции. А на рисунке 2 показано, как считается разность k -го порядка $f(x_i; \dots; x_{i+k})$.

x_i	$f(x_i)$...		
x_{i+1}	$f(x_{i+1})$		$f(x_i; \dots; x_{i+k-1})$	
\vdots	\vdots			$f(x_i; \dots; x_{i+k})$
x_{i+k-1}	$f(x_{i+k-1})$		$f(x_{i+1}; \dots; x_{i+k})$	
x_{i+k}	$f(x_{i+k})$			

Рис. 2. Вычисление разности k -го порядка $f(x_i; \dots; x_{i+k})$

Считаем разность клеток с x_{i+k} и x_i (показано стрелкой), пишем в знаменатель; считаем разность клеток с соседними разностями предыдущего $(k-1)$ -го порядка (в предыдущем столбце, показано стрелкой), пишем в числитель; частное пишем в клетку разности (тёмная клетка). Для следующей разности спускаемся на две строки и повторяем те же операции.

2.2. Интерполяционные многочлены Ньютона с разделенными разностями

Получим с помощью разделенных разностей другую, отличную от L_n , форму записи интерполяционного многочлена. Имеем

$$\begin{aligned}
f(x) - L_n(x) &= f(x) - \sum_{i=0}^n y_i l_{n,i}(x) = \\
&= f(x) - \sum_{i=0}^n f(x_i) \cdot \prod_{\substack{j=0 \\ j \neq i}}^n \frac{x - x_j}{x_i - x_j} = \prod_{j=0}^n (x - x_j) \times \\
&\times \left(\frac{f(x)}{\prod_{j=0}^n (x - x_j)} + \sum_{i=0}^n \frac{f(x_i)}{(x_i - x) \cdot \prod_{\substack{j=0 \\ j \neq i}}^n (x_i - x_j)} \right).
\end{aligned}$$

Сравнивая выражение в скобках с (3), убеждаемся в том, что оно равно $f(x; x_0; \dots; x_n)$.

Поэтому

$$\begin{aligned}
f(x) - L_n(x) &= f(x; x_0; \dots; x_n) \cdot \prod_{j=0}^n (x - x_j) = \\
&= f(x; x_0; \dots; x_n) Q_{n+1}(x).
\end{aligned} \tag{5}$$

Пусть L_i — интерполяционный многочлен Лагранжа, построенный по узлам $x_0, x_1, \dots, x_i, i = 0, 1, \dots, n$. Тогда очевидно представление

$$\begin{aligned}
L_n(x) &= L_0(x) + (L_1(x) - L_0(x)) + (L_2(x) - L_1(x)) + \dots + \\
&+ (L_n(x) - L_{n-1}(x)).
\end{aligned} \tag{6}$$

Разность $L_i - L_{i-1}$ представляет собой многочлен степени $i - 1$, обращающийся в нуль в точках x_0, x_1, \dots, x_{i-1} , так как $L_i(x_j) = L_{i-1}(x_j) = y_j$ при $j = 0, 1, \dots, i - 1$. Следовательно, его можно представить в виде

$$\begin{aligned}
L_i(x) - L_{i-1}(x) &= A_{i-1}(x - x_0)(x - x_1) \cdots (x - x_{i-1}) = \\
&= A_{i-1} Q_i(x),
\end{aligned}$$

где A_{i-1} — постоянный коэффициент. Полагая в этом равенстве $x = x_i$, имеем

$$L_i(x_i) - L_{i-1}(x_i) = f(x_i) - L_{i-1}(x_i) = A_{i-1} Q_i(x_i).$$

С другой стороны, из (5) при $n = i - 1, x = x_i$ получаем

$$\begin{aligned}
f(x_i) - L_{i-1}(x_i) &= f(x_i; x_0; \dots; x_{i-1}) Q_i(x_i) = \\
&= f(x_0; \dots; x_{i-1}; x_i) Q_i(x_i)
\end{aligned}$$

(здесь применено следствие из леммы 1). Сравнивая последние два равенства, заключаем: $A_{i-1} = f(x_0; \dots; x_{i-1}; x_i)$, поэтому

$$\begin{aligned}
L_i(x) - L_{i-1}(x) &= f(x_0; \dots; x_i) Q_i(x) = \\
&= f(x_0; \dots; x_i)(x - x_0)(x - x_1) \cdots (x - x_{i-1}).
\end{aligned}$$

Теперь подставим это последнее представление в (6):

$$\begin{aligned} L_n(x) = & L_0(x) + f(x_0; x_1)Q_1(x) + f(x_0; x_1; x_2)Q_2(x) + \dots + \\ & + f(x_0; \dots; x_n)Q_n(x) = f(x_0) + f(x_0; x_1)(x - x_0) + \\ & + f(x_0; x_1; x_2)(x - x_0)(x - x_1) + \dots + \\ & + f(x_0; \dots; x_n)(x - x_0) \dots (x - x_{n-1}). \end{aligned}$$

Полученная форма записи формулы Лагранжа называется *интерполяционным многочленом Ньютона с разделенными разностями первого вида*:

$$\begin{aligned} P_n^{(1)}(x) = & f(x_0) + f(x_0; x_1)(x - x_0) + f(x_0; x_1; x_2)(x - x_0)(x - x_1) + \\ & + \dots + f(x_0; \dots; x_n)(x - x_0) \dots (x - x_{n-1}) = \\ = & f(x_0) + \sum_{i=1}^n f(x_0; \dots; x_i)(x - x_0) \dots (x - x_{i-1}). \end{aligned} \quad (7)$$

По-другому он называется *многочленом для интерполирования вперед*. Это объясняется тем, что участвующие в нем разделенные разности (если двигаться от начала к концу) образуют верхнюю диагональ таблицы 1, номера захватываемых ими узлов возрастают (т.е. движение идет вперед по таблице).

Для многочлена Ньютона как для интерполяционного полинома степени n справедлива теорема 2 лекции 2.1 об остаточном члене и вытекающие из нее оценки (6) лекции 2.1. При условии гладкости функции f на некотором отрезке $[a; b]$, содержащем все узлы интерполяции, оценочная функция погрешности $\bar{\Delta}(P_n^{(1)}(x))$ многочлена (7) приближенно равна

$$\bar{\Delta}(P_n^{(1)}(x)) \approx |f(x; x_0; \dots; x_n)Q_{n+1}(x)|, \quad (8)$$

где $f(x; x_0; \dots; x_n)$ — разделенная разность $(n + 1)$ -го порядка, вычисленная по таблице 1, в которую точка интерполяции x добавлена как узел (считается, что $f(x) \approx P_n^{(1)}(x)$). Согласно следствию из леммы 1 это можно делать в любом месте таблицы. Обычно x ставят до первого или после последнего узла, так как в этом случае достаточно рассчитать только одну строку. Формула (8) очень удобна для приближенной оценки погрешности, поскольку нет необходимости находить M_{n+1} .

Интерполяционным многочленом Ньютона с разделенными разностями второго вида называется

$$P_n^{(2)}(x) = f(x_n) + f(x_{n-1}; x_n)(x - x_n) + f(x_{n-2}; x_{n-1}; x_n)(x - x_n) \times$$

$$\begin{aligned} & \times (x - x_{n-1}) + \dots + f(x_0; \dots; x_n)(x - x_n) \dots (x - x_1) = \\ & = f(x_n) + \sum_{i=1}^n f(x_{n-i}; \dots; x_n)(x - x_n) \dots (x - x_{n-i+1}). \end{aligned} \quad (9)$$

Выводится она аналогично (7). По-другому эта формула называется многочленом для *интерполирования назад*. Это объясняется тем, что его разделенные разности образуют нижнюю косую строку таблицы 1, номера участвующих в них узлов убывают (т.е. движение по таблице идет назад).

Для многочлена (9) также справедлива приближенная формула оценки погрешности

$$\bar{\Delta}(P_n^{(2)}(x)) \approx |f(x; x_0; \dots; x_n)Q_{n+1}(x)|.$$

При неполных таблицах разделенных разностей для интерполяции в начале таблицы обычно применяется многочлен (7), так как в этом случае он имеет меньшую погрешность по сравнению с многочленом второго вида. Последний применяется для интерполяции в конце таблицы, так как там его погрешность меньше. В середине таблицы можно применять любой из них, но лучше использовать специально приспособленные для этого многочлены Гаусса, Стирлинга или Бесселя (см. п. 2.3).

Рассмотрим подробно упомянутое в п.3.3 лекции 2.1 преимущество формул Ньютона перед многочленом Лагранжа. Пусть, например, по таблице с $n + 1$ узлом построен интерполяционный полином Ньютона первого вида $P_n^{(1)}$. Допустим, что в таблицу добавлен $(n + 2)$ -й узел и надо построить полином по расширенной таблице $P_{n+1}^{(1)}$. Как уже отмечалось, этот узел можно вставить в любое место таблицы, поэтому сделаем его последним (по нумерации), $(n + 2)$ -м, узлом. Тогда в таблицу разделенных разностей будет добавлена новая нижняя косая строка с разностью $(n + 1)$ -го порядка в вершине. Все остальные клетки таблицы останутся неизменными (в таблице 2 новые клетки затемнены). Тогда интерполяционный многочлен Ньютона первого вида $P_{n+1}^{(1)}$ по расширенной таблице имеет вид

$$\begin{aligned} P_{n+1}^{(1)}(x) &= f(x_0) + f(x_0; x_1)(x - x_0) + f(x_0; x_1; x_2)(x - x_0)(x - x_1) + \\ &+ \dots + f(x_0; \dots; x_n)(x - x_0) \dots (x - x_{n-1}) + f(x_0; \dots; x_{n+1}) \times \\ &\quad \times (x - x_0) \dots (x - x_{n-1})(x - x_n) = \\ &= P_n^{(1)}(x) + f(x_0; \dots; x_{n+1})(x - x_0) \dots (x - x_n), \end{aligned}$$

т.е. отличается от имеющегося полинома $P_n^{(1)}$ на слагаемое, содержащее разделенную разность $(n + 1)$ -го порядка.

Табл. 2. Добавление нового узла в таблицу разделённых разностей

x_i	$f(x_i)$	$f(x_i; x_{i+1})$	$f(x_i; x_{i+1}; x_{i+2})$...	$f(x_i; \dots; x_{i+n})$	$f(x_0; \dots; x_n)$
x_0	$f(x_0)$					
		$f(x_0; x_1)$				
x_1	$f(x_1)$		$f(x_0; x_1; x_2)$			
		$f(x_1; x_2)$		\ddots		
x_2	$f(x_2)$				$f(x_0; \dots; x_n)$	
						$f(x_0; \dots; x_{n+1})$
				\vdots	$f(x_1; \dots; x_{n+1})$	
\vdots	\vdots		\vdots			
				\ddots		
x_{n-1}	$f(x_{n-1})$		$f(x_{n-2}; x_{n-1}; x_n)$			
		$f(x_{n-1}; x_n)$				
x_n	$f(x_n)$		$f(x_{n-1}; x_n; x_{n+1})$			
		$f(x_n; x_{n+1})$				
x_{n+1}	$f(x_{n+1})$					

Аналогично, для построения многочлена второго типа $P_{n+1}^{(2)}$ надо добавить новый узел в начало таблицы как нулевой и рассчитать новую верхнюю строку с разностью $(n + 1)$ -го порядка в вершине, нумерация в остальной части таблицы увеличится на единицу, но сами значения разностей не изменятся. Тогда $P_{n+1}^{(2)}$ будет равен сумме $P_n^{(2)}$ и нового слагаемого с разностью $(n + 1)$ -го порядка.

Пример. Построим по таблице 3 оба интерполяционных полинома Ньютона.

Разделенные разности рассчитаны в таблице 4. Построим интерполяционный полином Ньютона первого типа:

$$P_3^{(1)}(x) = 12 - 6(x+1)(x-0) + 5(x+1)(x-0)(x-1) = 5x^3 - 6x^2 - 11x + 12.$$

Табл. 3. Функция примера на с. 8

x_i	-1	0	1	3
y_i	12	12	0	60

Табл. 4. Разделенные разности к примеру на с. 8

x_i	$f(x_i)$	$f(x_i, x_{i+1})$	$f(x_i, x_{i+1}, x_{i+2})$	$f(x_0, x_1, x_2, x_3)$
-1	12			
		0		
0	12		-6	
		-12		5
1	0		14	
		30		
3	60			

Многочлен построен по верхней диагонали таблицы разделенных разностей.

Интерполяционный полином Ньютона второго типа получается такой:

$$\begin{aligned} P_3^{(2)}(x) &= 60 + 30(x-3) + 14(x-3)(x-1) + 5(x-3)(x-1)(x-0) = \\ &= 5x^3 - 6x^2 - 11x + 12. \end{aligned}$$

Естественно, обе формулы дают один и тот же многочлен, что и должно быть по теореме единственности интерполяционного многочлена степени n .

Полином $P_3^{(2)}$ можно получить по-другому. Построим полином второго типа $P_2^{(2)}$ по таблице разделённых разностей от узла x_1 до x_3 :

$$P_2^{(2)}(x) = 60 + 30(x-3) + 14(x-3)(x-1) = 14x^2 - 26x + 12.$$

А теперь считаем узел x_0 добавленным к таблице и находим $P_3^{(2)}$, как было описано выше, т.е. прибавляем к $P_2^{(2)}$ слагаемое, соответствующее новой разделённой разности $f(x_0, x_1, x_2, x_3)$:

$$P_3^{(2)}(x) = P_2^{(2)}(x) + 5(x-3)(x-1)(x-0) = 5x^3 - 6x^2 - 11x + 12.$$

Опять получили тот же многочлен.

2. Интерполирование с использованием конечных разностей

2.1. Конечные разности и их свойства

Пусть функция $y = f(x)$ задана таблицей, в которой узлы идут в возрастающем порядке с постоянным шагом $h = x_i - x_{i-1}$, т.е. $x_i = x_0 + ih$, $i = 0, 1, \dots, n$. Такие таблицы будем называть *равномерными*. Определим рекуррентно для f *конечные разности*.

Определение. Конечной разностью первого порядка функции f в i -м узле называется величина

$$\Delta y_i = f(x_{i+1}) - f(x_i) = y_{i+1} - y_i, \quad (10)$$

индекс i принимает значения от 0 до $n - 1$. Таким образом, имеются n конечных разностей первого порядка. Видно, что они представляют собой приращения функции при приращении h аргумента. Разности порядков выше первого определяются рекуррентно через предыдущие.

Определение. Конечной разностью k -го порядка функции f в i -м узле называется

$$\Delta^k y_i = \Delta^{k-1} y_{i+1} - \Delta^{k-1} y_i, \quad (11)$$

$i = 0, \dots, n - k$; $k = 2, \dots, n$. Например, при $k = 2$ из (10), (11) получаем формулу разности второго порядка:

$$\begin{aligned} \Delta^2 y_i &= \Delta y_{i+1} - \Delta y_i = y_{i+2} - y_{i+1} - (y_{i+1} - y_i) = \\ &= y_{i+2} - 2y_{i+1} + y_i. \end{aligned} \quad (12)$$

При $k = 3$ из (11), (12) выводим разности третьего порядка:

$$\begin{aligned} \Delta^3 y_i &= \Delta^2 y_{i+1} - \Delta^2 y_i = y_{i+3} - 2y_{i+2} + y_{i+1} - \\ &- (y_{i+2} - 2y_{i+1} + y_i) = y_{i+3} - 3y_{i+2} + 3y_{i+1} - y_i. \end{aligned}$$

Аналогично получаются разности четвертого порядка:

$$\Delta^4 y_i = \Delta^3 y_{i+1} - \Delta^3 y_i = y_{i+4} - 4y_{i+3} + 6y_{i+2} - 4y_{i+1} + y_i.$$

Можно заметить, что коэффициенты в этих формулах представляют собой числа сочетаний, или биномиальные коэффициенты. Общее утверждение об этом формулируется следующей леммой.

Лемма 2. Конечная разность k -го порядка в узле x_i вычисляется по формуле

$$\Delta^k y_i = \sum_{j=0}^k (-1)^j C_k^j y_{i+k-j}, \quad (13)$$

где

$$C_k^j = \frac{k!}{j! (k-j)!} -$$

биномиальный коэффициент; $i = 0, \dots, n-k$; $k = 1, \dots, n$.

Доказательство. Применим метод математической индукции по k . База индукции ($k = 1$) очевидна. Предположим, что формула (13) верна для всех разностей k -го порядка. Для доказательства индукционного шага вычислим конечную разность $(k+1)$ -го порядка, используя (11) и предположение (12):

$$\begin{aligned} \Delta^{k+1} y_i &= \Delta^k y_{i+1} - \Delta^k y_i = \sum_{j=0}^k (-1)^j C_k^j y_{i+1+k-j} - \sum_{j=0}^k (-1)^j C_k^j y_{i+k-j} = \\ &= \sum_{j=0}^k (-1)^j C_k^j y_{i+k+1-j} - \sum_{j=0}^k (-1)^j C_k^j y_{i+k+1-(j+1)} = \\ &= \sum_{j=0}^k (-1)^j C_k^j y_{i+k+1-j} + \sum_{j=1}^{k+1} (-1)^j C_k^{j-1} y_{i+k+1-j}. \end{aligned}$$

Если принять $C_k^{k+1} = C_k^{-1} = 0$, то обе суммы в последнем выражении можно объединить в одну:

$$\Delta^{k+1} y_i = \sum_{j=0}^{k+1} (-1)^j (C_k^j + C_k^{j-1}) y_{i+k+1-j}.$$

Теперь воспользуемся известной из комбинаторики формулой Паскаля $C_k^j + C_k^{j-1} = C_{k+1}^j$:

$$\Delta^{k+1} y_i = \sum_{j=0}^{k+1} (-1)^j C_{k+1}^j y_{i+k+1-j}.$$

Приходим к выводу, что конечная разность $(k+1)$ -го порядка также вычисляется по формуле (13). Индукционный шаг доказан. ■

Лемма 2 применяется только для получения теоретических результатов, поскольку вычислять конечные разности гораздо удобнее по формулам (10), (11), занося их в таблицу (см. табл. 5). Правило вычисления очень простое, оно показано на рис. 3. Для заполнения столбца разностей k -го порядка вычитаем соседние клетки в предыдущем столбце

(показано стрелкой), результат пишем в клетку разности (тёмная клетка). Для следующей разности спускаемся на две строки и повторяем те же операции.

Табл. 5. Таблица конечных разностей

x_i	y_i	Δy_i	$\Delta^2 y_i$...	$\Delta^n y_i$
x_0	y_0				
		Δy_0			
x_1	y_1		$\Delta^2 y_0$		
		Δy_1		\ddots	
x_2	y_2				$\Delta^n y_0$
\vdots	\vdots	\vdots	\vdots	\vdots	
				\ddots	
x_{n-1}	y_{n-1}		$\Delta^2 y_{n-1}$		
		Δy_{n-1}			
x_n	y_n				

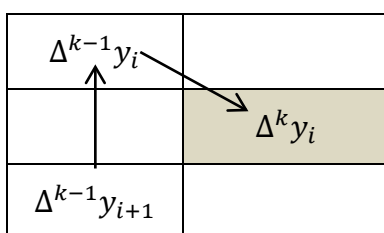


Рис. 3. Вычисление конечной разности k -го порядка $\Delta^k y_i$

Лемма 3. Разделенная разность k -го порядка в узлах $x_i, x_{i+1}, \dots, x_{i+k}$ выражается через конечную разность k -го порядка в узле x_i формулой

$$f(x_i; \dots; x_{i+k}) = \frac{\Delta^k y_i}{k! h^k}, \quad (14)$$

$i = 0, \dots, n - k; k = 1, \dots, n.$

Доказательство. Применяем индукцию по k . При $k = 1$ из (14) с учетом (10) получаем

$$f(x_i; x_{i+1}) = \frac{\Delta y_i}{h} = \frac{y_{i+1} - y_i}{h} = \frac{y_{i+1} - y_i}{x_{i+1} - x_i},$$

что совпадает с определением разделенной разности первого порядка (1). База индукции доказана. Предположим теперь, что формула (14) справедлива для всех разностей k -го порядка. Вычислим разделенную разность $(k + 1)$ -го порядка в узлах x_i, \dots, x_{i+k+1} :

$$f(x_i; \dots; x_{i+k+1}) = \frac{f(x_{i+1}; \dots; x_{i+k+1}) - f(x_i; \dots; x_{i+k})}{x_{i+k+1} - x_i}.$$

Стоящие в числителе разности k -го порядка находятся, согласно индукционному предположению, по формуле (14). Также учтем, что $x_{i+k+1} - x_i = (k + 1)h$. Имеем

$$f(x_i; \dots; x_{i+k+1}) = \frac{\frac{\Delta^k y_{i+1}}{k! h^k} - \frac{\Delta^k y_i}{k! h^k}}{(k + 1)h} = \frac{\Delta^k y_{i+1} - \Delta^k y_i}{(k + 1)! h^{k+1}} = \frac{\Delta^{k+1} y_i}{(k + 1)! h^{k+1}}$$

(здесь применено рекуррентное определение конечной разности (11)). Получили формулу вида (14), что и доказывает индукционный шаг. ■

2.2. Интерполяционные многочлены Ньютона с конечными разностями

Заменим в интерполяционном многочлене Ньютона (7) разделенные разности по формуле (14):

$$\begin{aligned} P_n^{(1)}(x) &= f(x_0) + \frac{\Delta f_0}{1! h} (x - x_0) + \frac{\Delta^2 f_0}{2! h^2} (x - x_0)(x - x_1) + \\ &+ \dots + \frac{\Delta^n f_i}{n! h^n} (x - x_0) \dots (x - x_{n-1}) = \\ &= f(x_0) + \sum_{i=1}^n \frac{\Delta^i f_0}{i! h^i} (x - x_0) \dots (x - x_{i-1}). \end{aligned} \quad (15)$$

Полученное выражение называется *интерполяционным многочленом Ньютона с конечными разностями первого вида* (или для интерполяции *вперёд*). Входящие в неё разности образуют верхнюю строку таблицы 5.

Для получения другой формы записи многочлена (15) сделаем замену

$$q = \frac{x - x_0}{h},$$

тогда $x = x_0 + qh$,

$$x - x_0 = qh,$$

$$x - x_1 = x_0 + qh - x_1 = (q - 1)h,$$

⋮

$$x - x_{i-1} = x_0 + qh - x_{i-1} = (q - i + 1)h,$$

и слагаемые в (15) преобразуются к виду

$$\begin{aligned} \frac{\Delta y_0}{1! h} (x - x_0) &= \frac{\Delta y_0}{1!} q; \\ \frac{\Delta^2 y_0}{2! h^2} (x - x_0)(x - x_1) &= \frac{\Delta^2 y_0}{2!} \cdot \frac{x - x_0}{h} \cdot \frac{x - x_1}{h} = \frac{\Delta^2 y_0}{2!} q(q - 1); \dots; \\ \frac{\Delta^i y_0}{i! h^i} (x - x_0) \dots (x - x_{i-1}) &= \frac{\Delta^i y_0}{i!} \cdot \frac{x - x_0}{h} \cdot \frac{x - x_1}{h} \cdot \dots \cdot \frac{x - x_{i-1}}{h} = \\ &= \frac{\Delta^i y_0}{i!} q(q - 1) \dots (q - i + 1), \dots; \\ \frac{\Delta^n y_0}{n! h^n} (x - x_0) \dots (x - x_{n-1}) &= \frac{\Delta^n y_0}{n!} \cdot \frac{x - x_0}{h} \cdot \frac{x - x_1}{h} \cdot \dots \cdot \frac{x - x_{n-1}}{h} = \\ &= \frac{\Delta^n y_0}{n!} q(q - 1) \dots (q - n + 1). \end{aligned}$$

Подставляя их в (15), имеем

$$\begin{aligned} P_n^{(1)}(x) &= P_n^{(1)}(x_0 + qh) = f(x_0) + \frac{\Delta y_0}{1!} q + \frac{\Delta^2 y_0}{2!} q(q - 1) + \dots + \\ &+ \frac{\Delta^n y_0}{n!} q(q - 1) \dots (q - n + 1) = \\ &= f(x_0) + \sum_{i=1}^n \frac{\Delta^i y_0}{i!} q(q - 1) \dots (q - i + 1). \end{aligned} \quad (16)$$

Многочлен Ньютона в виде (16) более удобен для применения в тех случаях, когда нужно вычислить интерполяцию в конкретной точке x и не требуется выводить общую формулу.

Аналогично с помощью (14) из (9) *выводится интерполяционный многочлен Ньютона с конечными разностями второго вида (или для интерполяции назад):*

$$\begin{aligned} P_n^{(2)}(x) &= f(x_n) + \frac{\Delta f_{n-1}}{1! h} (x - x_n) + \frac{\Delta^2 f_{n-2}}{2! h^2} (x - x_n)(x - x_{n-1}) + \\ &+ \dots + \frac{\Delta^n f_0}{n! h^n} (x - x_n) \dots (x - x_1) = \\ &= f(x_n) + \sum_{i=1}^n \frac{\Delta^i f_{n-i}}{i! h^i} (x - x_n) \dots (x - x_1). \end{aligned}$$

Входящие в него разности находятся в нижней косой строке таблицы 5. Заменой

$$q = \frac{x - x_n}{h}$$

с помощью элементарных преобразований можно получить другую форму записи $P_n^{(2)}$:

$$\begin{aligned}
P_n^{(2)}(x) &= P_n^{(2)}(x_n + qh) = f(x_n) + \frac{\Delta y_{n-1}}{1!} q + \frac{\Delta^2 y_{n-2}}{2!} q(q+1) + \dots + \\
&\quad + \frac{\Delta^n y_0}{n!} q(q+1) \dots (q+n-1) = \\
&= f(x_n) + \sum_{i=1}^n \frac{\Delta^i y_{n-i}}{i!} q(q+1) \dots (q+i-1).
\end{aligned} \tag{17}$$

Как и (16), формула (17) применяется для расчета значения в данной конкретной точке x .

Для интерполяционных многочленов с конечными разностями остаются в силе те же практические правила применения, что и для полиномов с разделенными разностями: первый из них лучше подходит для интерполяции в начале, второй — в конце таблиц при неполных таблицах конечных разностей.

Оценка погрешности этих полиномов производится по общим формулам (6) лекции 2.1. Для их представлений (16), (17) оценочные функции имеют вид, как нетрудно показать,

$$\begin{aligned}
\bar{\Delta}(P_n^{(1)}(x_0 + qh)) &= \frac{M_{n+1}}{(n+1)!} h^{n+1} |q(q-1) \dots (q-n)|, \\
\bar{\Delta}(P_n^{(2)}(x_n + qh)) &= \frac{M_{n+1}}{(n+1)!} h^{n+1} |q(q+1) \dots (q+n)|
\end{aligned}$$

соответственно. Из этих оценок следует ожидать, что уменьшение шага таблицы (и соответственно, увеличение n) приведет к значительному снижению погрешности. Это в определенной степени справедливо для точности интерполяции в данной точке. Но далее будет показано, что глобальная оценка погрешности (по всей таблице) не обязательно стремится к нулю при уменьшении h .

2.3. Интерполяционные многочлены Гаусса, Стирлинга, Бесселя

В этом пункте будут выведены формулы интерполирования, применяющиеся в середине таблиц. Пусть функция f задана своими значениями в точках (узлах) a , $a \pm h$, $a \pm 2h, \dots$. Таблица функции, таким образом, является равномерной, h — ее шаг. Узлы располагаются слева и справа от центральной точки a . Пусть требуется найти приближенное значение функции f в точке x между a и $a + h$: $a < x < a + h$. Таким образом, поставлена интерполяция табличной функции в середине таблицы. Для ее решения построим с помощью формулы Ньютона (7) интерполяционный многочлен степени n , имеющий

как можно меньшую погрешность. Для этого нам понадобится $n + 1$ узел таблицы функции f . Выберем такую нумерацию этих узлов, при которой оценка погрешности будет как можно меньше. Понятно, что уменьшения оценки (6) лекции 2.1 можно достигнуть только за счет величины

$$|Q_{n+1}(x)| = |(x - x_0)(x - x_1) \cdots (x - x_n)|. \quad (18)$$

Поскольку $a < x < a + h$, в качестве x_0, x_1 целесообразно взять ближайшие к x узлы, т.е. a и $a + h$ соответственно. Тогда первые две скобки в (17) будут максимально близки к нулю. Чтобы следующие две разности были поближе к нулю, выбираем в качестве x_2, x_3 очередные ближайшие к x узлы $a - h, a + 2h$ и так далее. В итоге получаем следующую нумерацию: $x_0 = a, x_1 = a + h, x_2 = a - h, x_3 = a + 2h, x_4 = a - 2h, \dots, x_n = a + (-1)^{n+1} \left[\frac{n+1}{2} \right] h$, — всего $n + 1$ узел ($[k]$ — целая часть числа). Конечно, для получения наименьшей величины (18) желательно бы иметь более точную информацию о расположении точки интерполяции x . Если она ближе к $a + h$, чем к a , то (18) будет меньше, если взять узлы в порядке $x_0 = a + h, x_1 = a, x_2 = a + 2h, x_3 = a - 2h, \dots$. Так как об x известно только то, что она находится между a и $a + h$, для определенности остановимся на построенной выше нумерации. Значения функции f в узлах обозначим $y_i = f(a + ih), i = 0, \pm 1, \pm 2, \dots, (-1)^{n+1} \left[\frac{n+1}{2} \right]$. Итак, получаем функцию для интерполяции, заданную таблицей 6 (в этой таблице отражен случай нечетного n , если n четное, то первая и последняя строки в ней меняются местами).

Теперь выразим входящие в интерполяционный многочлен Ньютона (7) разделенные разности через конечные, посчитанные по таблице 6, с помощью (14):

$$\begin{aligned} f(x_0) &= f(a) = y_0; \\ f(x_0; x_1) &= f(a; a + h) = \frac{\Delta y_0}{1! h}; \\ f(x_0; x_1; x_2) &= f(a; a + h; a - h) = f(a - h; a; a + h) = \frac{\Delta^2 f(a - h)}{2! h^2} = \\ &= \frac{\Delta^2 y_{-1}}{2! h^2}; \\ f(x_0; x_1; \dots; x_k) &= \\ &= f\left(a; a + h; a - h; \dots; a + (-1)^k \left[\frac{k}{2} \right] h; a + (-1)^{k+1} \left[\frac{k+1}{2} \right] h\right) = \end{aligned}$$

$$= \begin{cases} f(a - sh; \dots; a; \dots; a + sh), k = 2s; \\ f(a - sh; \dots; a; \dots; a + (s + 1)h), k = 2s + 1. \end{cases}$$

Табл. 6. Нумерация узлов для многочлена Гаусса

i	x_i	y_i
$n - 1$	$a + (-1)^n \left[\frac{n}{2} \right] h$	$y_{(-1)^n \left[\frac{n}{2} \right]}$
\vdots	\vdots	\vdots
8	$a - 4h$	y_{-4}
6	$a - 3h$	y_{-3}
4	$a - 2h$	y_{-2}
2	$a - h$	y_{-1}
0	a	y_0
1	$a + h$	y_1
3	$a + 2h$	y_2
5	$a + 3h$	y_3
7	$a + 4h$	y_4
\vdots	\vdots	\vdots
n	$a + (-1)^{n+1} \left[\frac{n+1}{2} \right] h$	$y_{(-1)^{n+1} \left[\frac{n+1}{2} \right]}$

Отсюда выводится общая формула:

$$f(x_0; x_1; \dots; x_k) = \frac{\Delta^k f \left(a - \left[\frac{k}{2} \right] h \right)}{k! h^k} = \frac{\Delta^k y_{-\left[\frac{k}{2} \right]}}{k! h^k},$$

$k = 1, 2, \dots, n$. Подставив эти выражения для разностей в (7) с заменой переменной

$$q = \frac{x - x_0}{h} = \frac{x - a}{h} \Rightarrow x = a + qh,$$

получаем

$$\begin{aligned} P_n(a + qh) = & y_0 + \frac{\Delta y_0}{1!} q + \frac{\Delta^2 y_{-1}}{2!} q(q - 1) + \\ & + \frac{\Delta^3 y_{-1}}{3!} q(q - 1)(q + 1) + \frac{\Delta^4 y_{-2}}{4!} q(q - 1)(q + 1)(q - 2) + \end{aligned}$$

$$+ \dots + \frac{\Delta^n y_{-\left[\frac{n}{2}\right]}}{n!} q(q-1)(q+1) \dots \left(q + (-1)^{n-1} \left[\frac{n}{2} \right] \right). \quad (19)$$

Этот многочлен называется *первым интерполяционным многочленом Гаусса* и применяется для приближения функций в серединах таблиц. Фигурирующие в формуле (19) конечные разности отмечены в таблице 7 зеленым цветом.

Табл. 7. Конечные разности многочлена Гаусса

x_i	y_i	Δy_i	$\Delta^2 y_i$	$\Delta^3 y_i$	$\Delta^4 y_i$	$\Delta^5 y_i$	$\Delta^6 y_i$...
...
x_{-3}	y_{-3}							
x_{-2}	y_{-2}	Δy_{-3}	$\Delta^2 y_{-3}$	$\Delta^3 y_{-3}$	$\Delta^4 y_{-3}$	$\Delta^5 y_{-3}$	$\Delta^6 y_{-3}$	
		Δy_{-2}						
x_{-1}	y_{-1}	Δy_{-1}	$\Delta^2 y_{-2}$	$\Delta^3 y_{-2}$	$\Delta^4 y_{-2}$	$\Delta^5 y_{-2}$	$\Delta^6 y_{-2}$	
x_0	y_0		$\Delta^2 y_{-1}$					
x_0	y_0	Δy_0	$\Delta^2 y_{-1}$	$\Delta^3 y_{-1}$	$\Delta^4 y_{-1}$	$\Delta^5 y_{-1}$	$\Delta^6 y_{-1}$	
x_1	y_1		$\Delta^2 y_0$					
x_2	y_2	Δy_1	$\Delta^2 1$	$\Delta^3 y_0$	
		Δy_2						
x_3	y_3	
...	...							

Остаточный член (3) в лекции 2.1 для формулы Гаусса приобретает вид

$$R_n(a+qh) = f(a+qh) - P_n(a+qh) = \frac{f^{(n+1)}(\zeta)}{(n+1)!} h^{n+1} q(q-1)(q+1) \dots \left(q + (-1)^n \left[\frac{n+1}{2} \right] \right),$$

где ζ — некоторая точка между $a + (-1)^n \left[\frac{n}{2} \right] h$ и $a + (-1)^{n+1} \left[\frac{n+1}{2} \right] h$ (какая из них находится слева, зависит от четности n). Отсюда следует формула оценочной функции погрешности многочлена Гаусса:

$$\bar{\Delta}(P_n(a + qh)) = \frac{M_{n+1}}{(n+1)!} h^{n+1} \left| q(q-1)(q+1) \cdots \left(q + (-1)^n \left[\frac{n+1}{2} \right] \right) \right|.$$

Подключая узлы в другом порядке (синий цвет клеток в таблице 7), получим *вторую интерполяционную формулу Гаусса*:

$$\begin{aligned} P_n(a + qh) = & y_0 + \frac{\Delta y_{-1}}{1!} q + \frac{\Delta^2 y_{-1}}{2!} q(q+1) + \\ & + \frac{\Delta^3 y_{-2}}{3!} q(q+1)(q-1) + \frac{\Delta^4 y_{-2}}{4!} q(q+1)(q-1)(q+2) + \\ & + \cdots + \frac{\Delta^n y_{-\left[\frac{n}{2} \right]}}{n!} q(q+1)(q-1)(q+2) \cdots \left(q + (-1)^n \left[\frac{n}{2} \right] \right). \end{aligned}$$

Первая формула применяется при $x > a$, вторая – при $x < a$.

Теперь выведем формулу Стирлинга. Пусть точка интерполирования x находится в интервале $(a; a + h)$ ближе к a , чем к середине интервала: $a < x < a + \frac{h}{4}$. Из соображений уменьшения верхней оценки погрешности (см. рассуждения на с. 16) число узлов $n + 1$ выбираем нечётным и нумеруем их в следующем порядке: $x_0 = a$, $x_1 = a + h$, $x_2 = a - h$, $x_3 = a + 2h$, $x_4 = a - 2h$, ..., $x_{n-1} = a + \frac{n}{2}h$, $x_n = a - \frac{n}{2}h$. Интерполируемая функция, таким образом, задаётся таблицей 6 с чётным n . Узлы в ней располагаются симметрично относительно центрального $x_0 = a$. Запишем для этой таблицы формулу Гаусса (19):

$$\begin{aligned} P_n(a + qh) = & y_0 + \frac{\Delta f_0}{1!} q + \frac{\Delta^2 f_{-1}}{2!} q(q-1) + \\ & + \frac{\Delta^3 f_{-1}}{3!} q(q-1)(q+1) + \frac{\Delta^4 f_{-2}}{4!} q(q-1)(q+1)(q-2) + \\ & + \cdots + \frac{\Delta^n f_{-\frac{n}{2}}}{n!} q(q-1)(q+1)(q-2) \cdots \left(q - \frac{n}{2} \right). \end{aligned} \quad (20)$$

Преобразуем (20) к симметричному виду соответственно симметрии узлов. Для этого все слагаемые в (20), кроме y_0 , разобьём на пары последовательно идущих (получится $\frac{n}{2}$ пар).

Выпишем сумму k -й пары:

$$\frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1}}{(2k-1)!} q(q-1)(q+1) \cdots (q-k+1)(q+k-1) +$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{\Delta^{2k} f_{-k}}{(2k)!} q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-1)(q-k) = \\
& = \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q-k+1)(q+k-1)}{(2k-1)!} \times \\
& \quad \times \left(\Delta^{2k-1} f_{-k+1} + \frac{\Delta^{2k} f_{-k}}{2k} (q-k) \right) = \\
& = \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q-k+1)(q+k-1)}{(2k-1)!} \times \\
& \quad \times \left(\Delta^{2k-1} f_{-k+1} + \left(\frac{q}{2k} - \frac{1}{2} \right) \Delta^{2k} f_{-k} \right) = \\
& = \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q-k+1)(q+k-1)}{(2k-1)!} \times \\
& \quad \times \left(\Delta^{2k-1} f_{-k+1} - \frac{1}{2} \Delta^{2k} f_{-k} + \frac{q}{2k} \Delta^{2k} f_{-k} \right), \tag{21}
\end{aligned}$$

$k = 1, 2, \dots, \frac{n}{2}$. Далее выполняем элементарные преобразования:

$$\Delta^{2k-1} f_{-k+1} - \frac{1}{2} \Delta^{2k} f_{-k} = \frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1}}{2} + \frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1} - \Delta^{2k} f_{-k}}{2}. \tag{22}$$

Из рекуррентного определения конечной разности $\Delta^{2k} f_{-k} = \Delta^{2k-1} f_{-k+1} - \Delta^{2k-1} f_{-k}$ следует $\Delta^{2k-1} f_{-k+1} - \Delta^{2k} f_{-k} = \Delta^{2k-1} f_{-k}$. Подставляя в (22), получаем

$$\Delta^{2k-1} f_{-k+1} - \frac{1}{2} \Delta^{2k} f_{-k} = \frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1} + \Delta^{2k-1} f_{-k}}{2},$$

откуда следует, что сумма (21) равна

$$\begin{aligned}
& \frac{q(q^2-1)(q^2-2^2) \cdots (q^2-(k-1)^2)}{(2k-1)!} \times \\
& \quad \times \left(\frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1} + \Delta^{2k-1} f_{-k}}{2} + \frac{q}{2k} \Delta^{2k} f_{-k} \right) = \\
& = \frac{q(q^2-1)(q^2-2^2) \cdots (q^2-(k-1)^2)}{(2k-1)!} \cdot \frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1} + \Delta^{2k-1} f_{-k}}{2} + \\
& \quad + \frac{q^2(q^2-1)(q^2-2^2) \cdots (q^2-(k-1)^2)}{(2k)!} \Delta^{2k} f_{-k},
\end{aligned}$$

$k = 1, 2, \dots, \frac{n}{2}$. Подставив эти выражения для сумм двух последовательных слагаемых в формулу Гаусса (20), получим интерполяционный многочлен Стирлинга

$$\begin{aligned}
P_n(a+qh) &= y_0 + \frac{q}{1!} \cdot \frac{\Delta f_0 + \Delta f_{-1}}{2} + \frac{q^2}{2!} \Delta^2 f_{-1} + \\
&+ \frac{q(q^2-1)}{3!} \cdot \frac{\Delta^3 f_{-1} + \Delta^3 f_{-2}}{2} + \frac{q^2(q^2-1)}{4!} \Delta^4 f_{-2} + \dots +
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{q(q^2 - 1)(q^2 - 2^2) \dots \left(q^2 - \left(\frac{n-2}{2}\right)^2\right)}{(n-1)!} \cdot \frac{\Delta^{n-1}f_{-\frac{n-2}{2}} + \Delta^{n-1}f_{-\frac{n}{2}}}{2} + \\
& + \frac{q^2(q^2 - 1)(q^2 - 2^2) \dots \left(q^2 - \left(\frac{n-2}{2}\right)^2\right)}{n!} \Delta^n f_{-\frac{n}{2}} = y_0 + \\
& + \sum_{k=1}^{\frac{n}{2}} \left(\frac{q(q^2 - 1)(q^2 - 2^2) \dots (q^2 - (k-1)^2)}{(2k-1)!} \cdot \frac{\Delta^{2k-1}f_{-k+1} + \Delta^{2k-1}f_{-k}}{2} + \right. \\
& \left. + \frac{q^2(q^2 - 1)(q^2 - 2^2) \dots (q^2 - (k-1)^2)}{(2k)!} \Delta^{2k}f_{-k} \right).
\end{aligned}$$

Табл. 8. Конечные разности многочлена Стирлинга

x_i	y_i	Δy_i	$\Delta^2 y_i$	$\Delta^3 y_i$	$\Delta^4 y_i$	$\Delta^5 y_i$	$\Delta^6 y_i$...
...
x_{-3}	y_{-3}	Δy_{-3}	$\Delta^2 y_{-3}$	$\Delta^3 y_{-3}$	$\Delta^4 y_{-3}$	$\Delta^5 y_{-3}$	$\Delta^6 y_{-3}$	
x_{-2}	y_{-2}	Δy_{-2}	$\Delta^2 y_{-2}$	$\Delta^3 y_{-2}$	$\Delta^4 y_{-2}$	$\Delta^5 y_{-2}$	$\Delta^6 y_{-2}$	
x_{-1}	y_{-1}	Δy_{-1}	$\Delta^2 y_{-1}$	$\Delta^3 y_{-1}$	$\Delta^4 y_{-1}$	$\Delta^5 y_{-1}$	$\Delta^6 y_{-1}$	
x_0	y_0	Δy_0	$\Delta^2 y_0$	$\Delta^3 y_0$	$\Delta^4 y_0$	$\Delta^5 y_0$	$\Delta^6 y_0$	
x_1	y_1	Δy_1	$\Delta^2 y_1$	$\Delta^3 y_1$	$\Delta^4 y_1$	$\Delta^5 y_1$	$\Delta^6 y_1$	
x_2	y_2	Δy_2	$\Delta^2 y_2$	$\Delta^3 y_2$	$\Delta^4 y_2$	$\Delta^5 y_2$	$\Delta^6 y_2$	
x_3	y_3	Δy_3	$\Delta^2 y_3$	$\Delta^3 y_3$	$\Delta^4 y_3$	$\Delta^5 y_3$	$\Delta^6 y_3$	
...	
...	

Напомним, что эта формула предназначена для интерполирования в точке x при $a < x < a + \frac{h}{4}$. Входящие в неё конечные разности показаны в таблице 8.

Остаточный член формулы Стирлинга равен

$$R_n(a + qh) = f(a + qh) - P_n(a + qh) = \\ = \frac{f^{(n+1)}(\zeta)}{(n+1)!} h^{n+1} q(q^2 - 1)(q^2 - 2^2) \dots \left(q^2 - \left(\frac{n}{2}\right)^2\right),$$

где ζ — некоторая точка из интервала $\left(a - \frac{n}{2}h; a + \frac{n}{2}h\right)$. Соответственно, оценочная функция погрешности в точке x имеет вид

$$\bar{\Delta}(P_n(a + qh)) = \frac{M_{n+1}}{(n+1)!} h^{n+1} \left| q(q^2 - 1)(q^2 - 2^2) \dots \left(q^2 - \left(\frac{n}{2}\right)^2\right) \right|.$$

Для вывода последней формулы (Бесселя) предположим, что точка интерполирования x расположена близко к середине интервала $(a; a + h)$ или совпадает с ней. При помощи тех же соображений, что применялись при выводе двух предыдущих формул, приходим к выводу, что в данном случае целесообразно взять чётное число узлов $n + 1$ и расположить их в следующем порядке: $x_0 = a$, $x_1 = a + h$, $x_2 = a - h$, $x_3 = a + 2h$, $x_4 = a - 2h$, ..., $x_{n-1} = a - \frac{n-1}{2}h$, $x_n = a + \frac{n+1}{2}h$. Получаем таблицу 6 с нечётным n . Узлы в ней расположены симметрично относительно $x_0 = a$ за исключением последнего, $(n + 1)$ -го, не имеющего симметричной пары. Запишем для такой таблицы формулу Гаусса (19):

$$P_n(a + qh) = y_0 + \frac{\Delta f_0}{1!} q + \frac{\Delta^2 f_{-1}}{2!} q(q - 1) + \\ + \frac{\Delta^3 f_{-1}}{3!} q(q - 1)(q + 1) + \frac{\Delta^4 f_{-2}}{4!} q(q - 1)(q + 1)(q - 2) + \\ + \dots + \frac{\Delta^n f_{-\frac{n-1}{2}}}{n!} q(q - 1)(q + 1)(q - 2) \dots \left(q + \frac{n - 1}{2}\right). \quad (23)$$

Преобразуем (23) к симметричному виду, для чего все слагаемые разобьём на пары последовательно идущих $\left(\frac{n+1}{2}\right)$ пар). Выпишем сумму k -й пары и проведём элементарные преобразования:

$$\frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1}}{(2k-2)!} q(q - 1)(q + 1) \dots (q + k - 2)(q - k + 1) + \\ + \frac{\Delta^{2k-1} f_{-k+1}}{(2k-1)!} q(q - 1)(q + 1) \dots (q + k - 2)(q - k + 1)(q + k - 1) =$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-2)(q-k+1)}{(2k-2)!} \times \\
&\quad \times \left(\Delta^{2k-2} f_{-k+1} + \frac{q+k-1}{2k-1} \Delta^{2k-1} f_{-k+1} \right) = \\
&= \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-2)(q-k+1)}{(2k-2)!} \times \\
&\quad \times \left(\frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1}}{2} + \frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1}}{2} + \frac{q+k-1}{2k-1} \Delta^{2k-1} f_{-k+1} \right),
\end{aligned}$$

$k = 1, 2, \dots, \frac{n+1}{2}$. Далее из определения разности $\Delta^{2k-1} f_{-k+1} = \Delta^{2k-2} f_{-k+2} - \Delta^{2k-2} f_{-k+1}$ выражаем $\Delta^{2k-2} f_{-k+1} = \Delta^{2k-2} f_{-k+2} - \Delta^{2k-1} f_{-k+1}$ и подставляем во вторую дробь в скобках. Получаем выражение для суммы последовательных слагаемых:

$$\begin{aligned}
&\frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-2)(q-k+1)}{(2k-2)!} \times \\
&\quad \times \left(\frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1} + \Delta^{2k-2} f_{-k+2} - \Delta^{2k-1} f_{-k+1}}{2} + \frac{q+k-1}{2k-1} \Delta^{2k-1} f_{-k+1} \right) = \\
&= \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-2)(q-k+1)}{(2k-2)!} \times \\
&\quad \times \left(\frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1} + \Delta^{2k-2} f_{-k+2}}{2} + \frac{q-\frac{1}{2}}{2k-1} \Delta^{2k-1} f_{-k+1} \right) = \\
&= \frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-2)(q-k+1)}{(2k-2)!} \cdot \frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1} + \Delta^{2k-2} f_{-k+2}}{2} + \\
&\quad + \frac{\left(q - \frac{1}{2}\right) q(q-1)(q+1) \cdots (q+k-2)(q-k+1)}{(2k-1)!} \Delta^{2k-1} f_{-k+1},
\end{aligned}$$

$k = 1, 2, \dots, \frac{n+1}{2}$. Подставляем его в (23) и приходим к интерполяционному многочлену Бесселя

$$\begin{aligned}
P_n(a+qh) &= \frac{y_0 + y_1}{2} + \frac{q - \frac{1}{2}}{1!} \Delta f_0 + \frac{q(q-1)}{2!} \cdot \frac{\Delta^2 f_{-1} + \Delta^2 f_0}{2} + \\
&\quad + \frac{\left(q - \frac{1}{2}\right) q(q-1)}{3!} \Delta^3 f_{-1} + \dots + \\
&+ \frac{q(q-1)(q+1) \cdots \left(q + \frac{n-3}{2}\right) \left(q - \frac{n-1}{2}\right)}{(n-1)!} \cdot \frac{\Delta^{n-1} f_{-\frac{n-1}{2}} + \Delta^{n-1} f_{-\frac{n-3}{2}}}{2} + \\
&\quad + \frac{\left(q - \frac{1}{2}\right) q(q-1)(q+1) \cdots \left(q + \frac{n-3}{2}\right) \left(q - \frac{n-1}{2}\right)}{n!} \Delta^n f_{-\frac{n-1}{2}} =
\end{aligned}$$

$$= \sum_{k=1}^{\frac{n+1}{2}} \left(\frac{q(q-1)(q+1) \cdots (q-k+1)}{(2k-2)!} \cdot \frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1} + \Delta^{2k-2} f_{-k+2}}{2} + \right. \\ \left. + \frac{\left(q - \frac{1}{2}\right) q(q-1)(q+1) \cdots (q-k+1)}{(2k-1)!} \Delta^{2k-1} f_{-k+1} \right). \quad 24$$

В неё входят полусуммы конечных разностей чётных порядков и разности нечётных порядков.

Остаточный член формулы Бесселя имеет вид:

$$R_n(a + qh) = f(a + qh) - P_n(a + qh) = \\ = \frac{f^{(n+1)}(\zeta)}{(n+1)!} h^{n+1} q(q-1)(q+1) \cdots \left(q + \frac{n-1}{2}\right) \left(q - \frac{n+1}{2}\right),$$

где $\zeta \in \left(a - \frac{n-1}{2}h; a + \frac{n+1}{2}h\right)$. Оценочная функция погрешности:

$$\bar{\Delta}(P_n(a + qh)) = \\ = \frac{M_{n+1}}{(n+1)!} h^{n+1} \left| q(q-1)(q+1) \cdots \left(q + \frac{n-1}{2}\right) \left(q - \frac{n+1}{2}\right) \right|.$$

Особо отметим частный случай формулы Бесселя при $q = \frac{1}{2}$ (точка интерполирования x совпадает с серединой интервала $(a; a + h)$). Подставив $q = \frac{1}{2}$ в (24), после несложных преобразований получим

$$P_n(a + qh) = \frac{y_0 + y_1}{2} - \frac{1}{8} \cdot \frac{\Delta^2 f_{-1} + \Delta^2 f_0}{2} + \\ + \frac{3}{128} \cdot \frac{\Delta^4 f_{-2} + \Delta^4 f_{-1}}{2} - \frac{5}{1024} \cdot \frac{\Delta^6 f_{-3} + \Delta^6 f_{-2}}{2} + \cdots + \\ + (-1)^{\frac{n-1}{2}} \frac{(1 \cdot 3 \cdot 5 \cdots (n-2))^2}{2^{n-1}(n-1)!} \cdot \frac{\Delta^{n-1} f_{-\frac{n-1}{2}} + \Delta^{n-1} f_{-\frac{n-3}{2}}}{2} = \\ = \sum_{k=1}^{\frac{n+1}{2}} \left((-1)^{k-1} \frac{(1 \cdot 3 \cdot 5 \cdots (2k-3))^2}{2^{2k-2}(2k-2)!} \cdot \frac{\Delta^{2k-2} f_{-k+1} + \Delta^{2k-2} f_{-k+2}}{2} \right).$$

Формулы остаточного члена и оценочной функции предлагается вывести самостоятельно.

Пример. Для функции $f(x) = x^2 e^{-x}$, по которой составлена табличная функция (рис. 3, первая строка - аргументы, вторая строка - значения функции), построена таблица конечных разностей, и для точки $a = 1,7$ вычислены значения интерполяционных полиномов третьей степени по первой и второй формулам Гаусса (расчёты проведены в Mathcad).

$$Z^T = \begin{bmatrix} 0 & 0.4 & 0.8 & 1.2 & 1.6 & 2 & 2.4 & 2.8 & 3.2 & 3.6 \\ 0 & 0.107 & 0.288 & 0.434 & 0.517 & 0.541 & 0.523 & 0.477 & 0.417 & 0.354 \end{bmatrix}$$

Рис. 3. Функция $f(x) = x^2 e^{-x}$ примера на с. 24

При этом для первой формулы Гаусса принято $x_0 = 1,6$, для второй формулы $x_0 = 2,0$. Соответствующие значения q равны 0,25 и $-0,75$. Значения полиномов равны 0,52796 и 0,52935, а значение функции 0,52795. Видим, что по первой формуле приближение лучше, так как точка a находится в этом случае ближе к точке x_0 . В этом и состоит идея выбора и построения формул для середины таблицы.