

## О конечных разностях функций двух независимых переменных

М. Н. Марчевский

1. Во многих вопросах, как, например, при решении задачи интерполирования или нахождения конечных определенных сумм, нам приходится встречаться с так называемыми конечными разностями различных порядков для некоторой функции  $f(x)$  одного независимого переменного  $x$ .

Предполагая эти понятия, равно как и важнейшие формулы, относящиеся к конечным разностям, известными, мы лишь напомним формулы, дающие выражения разностей любого порядка с помощью значений функций и, наоборот выражения значений функций с помощью ее последовательных разностей. Эти формулы имеют вид:

$$\left. \begin{aligned} \Delta^k f(x) &= f(x+kh) - C_k^1 f[x+(k-1)h] + C_k^2 f[x+(k-2)h] \dots + (-1)^k f(x) \\ f(x+kh) &= f(x) + C_k^1 \Delta f(x) + C_k^2 \Delta^2 f(x) + \dots + \Delta^k f(x) \end{aligned} \right\} (A)$$

Мы напомним их еще проще в символической форме, для чего предварительно введем следующие сокращенные обозначения:

$$f(x) = f_0, f(x+h) = f_1, f(x+2h) = f_2, \dots, f(x+kh) = f_k,$$

т.е. индексами будем указывать, сколько раз повторяется буква  $h$ , прибавляемая к  $x$ . Тогда первую из вышенаписанных формул мы представим в следующем символическом виде:

$$\Delta^k f(x) = (f_1 - 1)^k \quad \text{или} \quad \Delta^k f_0 = (f_1 - 1)^k,$$

при чем условимся, возвышая символически в  $k$ -ую степень в правой части, ставить коэффициенты, как и при действительном возвышении в эту степень какого-либо двучлена  $(z-1)$ , а индексы у  $f$  в каждом члене писать такие, какие должны были бы быть показатели буквы  $z$  в соответствующем члене выражения  $(z-1)^k$ , так что  $f_3$  будет соответствовать  $z^3$ ,  $f_0$  будет стоять на месте  $z^0$ , т.е. в последнем члене разложения, и т.д. Например:

$$\begin{aligned} \Delta^3 f(x) &= (f_1 - 1)^3 = f_3 - 3f_2 + 3f_1 - f_0 = \\ &= f(x+3h) - 3f(x+2h) + 3f(x+h) - f(x). \end{aligned}$$

Вторую из формул (А) мы также напишем символически в виде:

$$f(x + kh) = (1 + \Delta)^k f(x), \quad \text{или} \quad f_k = (1 + \Delta)^k f_0;$$

так, например,  $f(x + 4h)$  вычисляется по этой формуле следующим образом:

$$\begin{aligned} f(x + 4h) &= (1 + \Delta)^4 f(x) = (1 + 4\Delta + 6\Delta^2 + 4\Delta^3 + \Delta^4) f(x) = \\ &= f(x) + 4\Delta f(x) + 6\Delta^2 f(x) + 4\Delta^3 f(x) + \Delta^4 f(x). \end{aligned}$$

2. Одно из первых применений конечных разностей различных порядков мы встречаем в так называемой интерполяционной формуле Ньютона. Предполагая, что для некоторой функции  $f(x)$  даны значения ее для ряда равноотстоящих значений  $x$ , а именно

$$f(a), f(a + h), f(a + 2h), \dots, f[a + (n - 1)h], f(a + nh),$$

мы имеем известный интерполяционный полином Ньютона:

$$\begin{aligned} F(z) &= f(a) + \frac{z - a}{1} \Delta f(a) + \frac{(z - a)(z - a - h)}{2! h^2} \Delta^2 f(a) + \dots + \\ &+ \frac{(z - a)(z - a - h) \dots [z - a - (n - 1)h]}{n! h^n} \Delta^n f(a), \end{aligned}$$

значения которого при  $z = a, a + h, a + 2h, \dots, a + nh$  будет совпадать с значениями  $f(z)$ , т.-е.:

$$F(a) = f(a), F(a + h) = f(a + h), \dots, F(a + nh) = f(a + nh),$$

на основании чего для некоторого значения  $x$ , отличного от  $a, a + h, \dots, a + nh$  пишут приближенное равенство:

$$f(x) = F(x), \quad \text{т.-е.}$$

$$\begin{aligned} f(x) &= f(a) + \frac{x - a}{1} \Delta f(a) + \frac{(x - a)(x - a - h)}{2! h^2} \Delta^2 f(a) + \\ &+ \dots + \frac{(x - a)(x - a - h) \dots [x - a - (n - 1)h]}{n! h^n} \Delta^n f(a), \end{aligned}$$

которое и представляет собою интерполяционную формулу Ньютона.

3. Мы имеем в виду в настоящей статье заняться обобщением некоторых формул теории конечных разностей на случай функций двух независимых переменных.

Подобно тому, как в дифференциальном исчислении при распространении понятия о дифференциалах различных порядков на случай функций двух (и вообще, нескольких) переменных приходится вводить понятия о частных и полных дифференциалах, так и при аналогичном построении теории конечных разностей для функций  $f(x, y)$  двух независимых переменных мы должны будем ввести

в рассмотрении частные и полные разности различных порядков, а затем исследовать их важнейшие свойства\*).

Мы будем предполагать, что  $x$  может принимать ряд равноотстоящих значений вида:

$$a, a + h, a + 2h, \dots, a + mh,$$

постепенно увеличивающихся на  $h$ ; значения же  $y$ , также равностоящие пусть будут:

$$b, b + k, b + 2k, \dots, b + nk,$$

т.-е. все время увеличиваются на  $k$ . Рассматривая для каждой пары значений  $x$  и  $y$  соответствующую точку  $(x, y)$  в координатной плоскости  $XOY$ , мы будем, таким образом, иметь целый ряд точек с координатами вида  $(a + mh, b + nk)$  где  $m$  и  $n$  могут изменяться независимо друг от друга. Мы условимся еще иногда для краткости письма пользоваться сокращенным обозначением:

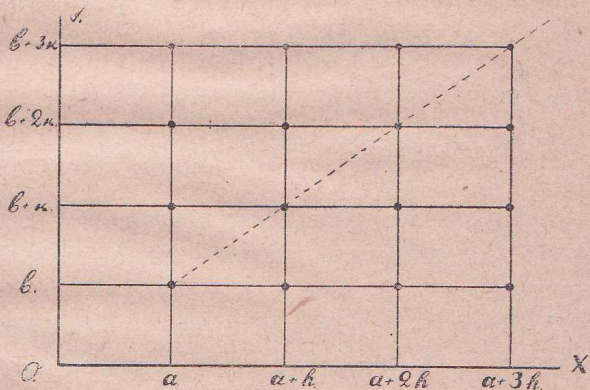


Рис. 1

$$f(a + mh, b + nk) = f_{m,n}, \text{ в частности: } f(a, b) = f_{0,0}$$

4. Станем теперь под частными разностями 1-го порядка, взятыми, относительно переменных  $x$  и  $y$ , понимать выражения:

$$\left. \begin{aligned} \Delta_x f(a, b) &= f(a + h, b) - f(a, b) \\ \Delta_y f(a, b) &= f(a, b + k) - f(a, b) \end{aligned} \right\} \text{ или, короче } \begin{cases} \Delta_x f_{0,0} = f_{1,0} - f_{0,0} \\ \Delta_y f_{0,0} = f_{0,1} - f_{0,0} \end{cases}$$

Далее можем рассматривать частные разности высших порядков:

$$\begin{aligned} \Delta_{xx}^2 f(a, b) &= \Delta_x [\Delta_x f(a, b)], \quad \Delta_{xy}^2 f(a, b) = \Delta_y [\Delta_x f(a, b)] \\ \Delta_{yx}^2 f(a, b) &= \Delta_x [\Delta_y f(a, b)], \quad \Delta_{yy}^2 f(a, b) = \Delta_y [\Delta_y f(a, b)] \text{ и т. д.} \end{aligned}$$

При этом мы сейчас же видим, что

$$\Delta_{xy}^2 f(a, b) = \Delta_{yx}^2 f(a, b),$$

потому что

$$\begin{aligned} \Delta_y [\Delta_x f(a, b)] &= \Delta_y [f(a + h, b) - f(a, b)] = \\ &= f(a + h, b + k) - f(a, b + k) - f(a + h, b) + f(a, b) \\ \Delta_x [\Delta_y f(a, b)] &= \Delta_x [f(a, b + k) - f(a, b)] = \\ &= f(a + h, b + k) - f(a + h, b) - f(a, b + k) + f(a, b) \end{aligned}$$

И вообще можно было бы легко убедиться в том, что результат последовательного нахождения конечных разностей по различным переменным не зависит от порядка таких действий.

\*) См. Lacroix — *Traité des différences et des séries*, 1819 г. или Schlömilch, — *Theorie der Differenzen und Summen*, 1848 г.

Что же касается последовательного конечного дифференцирования по одному и тому же переменному, т.е. в предположении, что другое сохраняет неизменную величину то, очевидно, оно совершается по известным уже нам правилам, относящимся к функциям одного переменного. Таким образом, мы могли бы писать:

$$\left. \begin{aligned} \Delta_x^n f(a, b) &= f(a + nh, b) - C_n^1 f[a + (n-1)h, b] + \\ &+ C_n^2 f[a + (n-2)h, b] - \dots + (-1)^n f(a, b) \\ \Delta_y^n f(a, b) &= f(a, b + nk) - C_n^1 f[a, b + (n-1)k] + \\ &+ C_n^2 f[a, b + (n-2)k] - \dots + (-1)^n f(a, b) \end{aligned} \right\} (n = 1, 2, 3, \dots)$$

или, еще короче, в символической форме:

$$\Delta_x^n f_{0,0} = (f_{1,0} - 1)^n, \quad \Delta_y^n f_{0,0} = (f_{0,1} - 1)^n \quad (n = 1, 2, 3, \dots),$$

где при возвышении в степень изменяется только значек 1 по тому же правилу, которое мы встречали в случае одного переменного, значек же 0 остается без перемены.

5. Сумму частных разностей 1-го порядка назовем полной разностью 1-го порядка и обозначим через  $\Delta f(a, b)$ , так что

$$\Delta f(a, b) = \Delta_x f(a, b) + \Delta_y f(a, b),$$

после чего определим и полные разности высших порядков:

$$\begin{aligned} \Delta^2 f(a, b) &= \Delta[\Delta f(a, b)], \quad \Delta^3 f(a, b) = \Delta[\Delta^2 f(a, b)], \dots, \Delta^n f(a, b) = \\ &= \Delta[\Delta^{n-1} f(a, b)] \end{aligned}$$

Нахождение полных разностей различных порядков на основании их определения не представляет никаких затруднений. Но мы, вместо этого, постараемся установить общую формулу для полной разности  $n$ -го порядка. Из равенства

$$\Delta f(a, b) = \Delta_x f(a, b) + \Delta_y f(a, b)$$

тотчас же имеем:

$$\begin{aligned} \Delta^2 f(a, b) &= \Delta_x[\Delta_x f(a, b) + \Delta_y f(a, b)] + \Delta_y[\Delta_x f(a, b) + \Delta_y f(a, b)] = \\ &= \Delta_x^2 f(a, b) + 2\Delta_{xy}^2 f(a, b) + \Delta_y^2 f(a, b). \end{aligned}$$

Отсюда легко нашли бы дальше, что

$$\Delta^3 f(a, b) = \Delta_x^3 f(a, b) + 3\Delta_{x^2y}^3 f(a, b) + 3\Delta_{xy^2}^3 f(a, b) + \Delta_y^3 f(a, b),$$

но и без этой последней формулы, на основании вида выражений для  $\Delta f(a, b)$  и  $\Delta^2 f(a, b)$  естественно предположить, что:

$$\begin{aligned} \Delta^n f(a, b) &= \Delta_x^n f(a, b) + C_n^1 \Delta_{x^{n-1}y}^n f(a, b) + C_n^2 \Delta_{x^{n-2}y^2}^n f(a, b) + \dots \\ &+ C_n^m \Delta_{x^{n-m}y^m}^n f(a, b) + \dots + C_n^{n-1} \Delta_{xy^{n-1}}^n f(a, b) + \Delta_y^n f(a, b) \end{aligned}$$

\*) Для краткости в правой части во всех членах опускаем  $f(a, b)$ .



специального вида. Именно, мы предположим, что совместные значения переменных  $x$  и  $y$  представляются в виде следующих систем:

$$(a, b), (a + h, b + k), (a + 2h, b + 2k), \dots, (a + nh, b + nk),$$

геометрически изображаемых диагональными точками параллелограммов (см. пунктирную линию предыдущего чертежа). Составим теперь разность

$$f(a + h, b + k) - f(a, b),$$

которую обозначим через  $\delta f(a, b)^*$ , так что

$$\delta f(a, b) = f(a + h, b + k) - f(a, b), \text{ или короче; } \delta f_{0,0} = f_{1,1} - f_{0,0}$$

С помощью этой разности 1-го порядка станем составлять такие же разности высших порядков:

$$\begin{aligned} \delta^2 f(a, b) &= \delta[\delta f(a, b)], \quad \delta^3 f(a, b) = \delta[\delta^2 f(a, b)], \dots, \\ \delta^n f(a, b) &= \delta[\delta^{n-1} f(a, b)]. \end{aligned}$$

Мы займемся сейчас выводом формул, дающих выражение этих разностей с помощью значений функции  $f(x, y)$ , а также формул, служащих для решения обратной задачи — выражения значений функции с помощью последовательных разностей указанного вида. Здесь очень удобно пользоваться сокращенными обозначениями, а именно, мы можем написать последовательно:

$$\begin{aligned} \delta f_{0,0} &= f_{1,1} - f_{0,0} \\ \delta^2 f_{0,0} &= \delta(f_{1,1} - f_{0,0}) = (f_{2,2} - f_{1,1}) - (f_{1,1} - f_{0,0}) = f_{2,2} - 2f_{1,1} + f_{0,0} \\ \delta^3 f_{0,0} &= \delta(f_{2,2} - 2f_{1,1} + f_{0,0}) = (f_{3,3} - 2f_{2,2} + f_{1,1}) - (f_{2,2} - 2f_{1,1} + f_{0,0}) = \\ &= f_{3,3} - 3f_{2,2} + 3f_{1,1} - f_{0,0} \text{ и т. д.} \end{aligned}$$

Получившийся закон составления этих формул совершенно ясен, и мы могли бы, аналогично разобранному методу составления полной разности  $n$ -го порядка, показать и здесь, по методу совершенной индукции, справедливость общей формулы:

$$\begin{aligned} \delta^n f_{0,0} &= f_{n,n} - C_n^1 f_{n-1, n-1} + C_n^2 f_{n-2, n-2} - \dots + (-1)^m C_n^m f_{n-m, n-m} + \\ &+ \dots + (-1)^n f_{0,0}, \end{aligned}$$

\*) Эту разность Ластроіх обозначает через  $\Delta f(a, b)$  и называет полную разностью.

Данное нами понятие полной разности не совпадает с определением Ластроіх. Мы предпочитаем введенную нами терминологию не только в виду формул, полученных в № 5, аналогичных формулам для полных дифференциалов, но также и в виду формулы, выражающей условие, необходимое и достаточное для того, чтобы выражение  $M_1(x, y) + M_2(x, y)$  было полной конечной разностью  $\Delta u(x, y)$ . Это условие, как нетрудно было бы убедиться, состоит в том, что должно выполняться тождество:  $\Delta_y M_i(x, y) = \Delta_x M_j(x, y)$  ( $i = 1, j = 2$  или  $j = 1, i = 2$ ).

или в раскрытом виде:

$$\begin{aligned} \delta^n f(a, b) = & f(a + nh, b + nk) - C_n^1 f[a + (n-1)h, b + (n-1)k] + \\ & + C_n^2 f[a + (n-2)h, b + (n-2)k] + \dots + \\ & + (-1)^m C_n^m f[a + (n-m)h, b + (n-m)k] + \dots + (-1)^n f(a, b) \end{aligned}$$

Очень удобно пользоваться символическими формулами:

$$\delta^n f_{0,0} = (f_{1,1} - 1)^n \quad (n = 1, 2, 3, \dots),$$

где *оба* значка 1 при символическом возвышении в степень подчиняются известному уже нам правилу.

Теперь решим обратную задачу, а именно, покажем, как найти

$$f(a + nh, b + nk)$$

с помощью разностей  $\delta, \delta^2, \dots, \delta^n$

Из равенства

$$f(a + h, b + k) - f(a, b) = \delta f(a, b)$$

имеем прежде всего:

$$f(a + h, b + k) = f(a, b) + \delta f(a, b).$$

откуда следует, что

$$\delta f(a + h, b + k) = \delta f(a, b) + \delta^2 f(a, b).$$

После сложения этих равенств имеем:

$$f(a + h, b + k) + \delta f(a + h, b + k) = f(a, b) + 2\delta f(a, b) + \delta^2 f(a, b),$$

иначе говоря:

$$f(a + 2h, b + 2k) = f(a, b) + 2\delta f(a, b) + \delta^2 f(a, b),$$

потому что, очевидно,

$$f(a + 2h, b + 2k) = f(a + h, b + k) + \delta f(a + h, b + k).$$

Составив затем  $\delta f(a + 2h, b + 2k)$  и сложив получившееся выражение с  $f(a + 2h, b + 2k)$ , пришли бы к формуле:

$$f(a + 3h, b + 3k) = f(a, b) + 3\delta f(a, b) + 3\delta^2 f(a, b) + \delta^3 f(a, b),$$

но уже и предыдущие результаты заставляют предположить, что

$$\begin{aligned} f(a + nh, b + nk) = & f(a, b) + C_n^1 \delta f(a, b) + \\ & + C_n^2 \delta^2 f(a, b) + \dots + C_n^m \delta^m f(a, b) + \dots + \delta^n f(a, b); \end{aligned}$$

в том, что эта формула действительно справедлива при всяком  $n$ , легко было бы убедиться по методу перехода от  $n$  к  $n+1$  с помощью равенства

$$f[a + (n+1)h, b + (n+1)k] = f(a + nh, b + nk) + \delta f(a + nh, b + nk).$$

Полученные нами результаты мы также запишем символически в виде:

$$f(a + nh, b + nk) = (1 + \delta)^n f(a, b)$$

или, короче:

$$f_{n,n} = (1 + \delta)^n f_{0,0} \quad (n = 1, 2, 3, \dots).$$

7. Решенная нами сейчас задача о выражении разностей  $\delta^n f(a, b)$  с помощью значений функции  $i$ , наоборот, значений функции  $f(a + mh, b + nk)$  с помощью последовательных разностей могла бы быть распространена и на более общий случай, когда требуется выразить частную разность  $\Delta_x^m \Delta_y^{n-m} f(a, b)$  с помощью значений функции или, наоборот, выразить значение функции  $f(a + mh, b + nk)$  с помощью ее последовательных частных разностей.

Решение первого из указанных вопросов, во-первых, мало имеет значения для всего дальнейшего и, во-вторых, приводит к формулам довольно сложного вида. Поэтому мы обратимся ко второму, очень важному для нас, вопросу о выражении значения функции  $f_{m,n} = f(a + mh, b + nk)$  с помощью ее последовательных частных разностей. Мы имели выше решение этой задачи лишь для частного случая  $m = n$ , и притом с помощью разностей специального вида  $\delta, \delta^2, \dots, \delta^n \dots$

Из случаев, когда  $m \neq n$ , можно указать еще два, в которых требуемые формулы получаются немедленно на основании известных теорем, относящихся к функциям одного независимого переменного. Именно, когда  $n = 0$ , то  $f_{m,0} = f(a + mh, b)$ , когда же  $m = 0$ , то  $f_{0,n} = f(a, b + nk)$ ; в обоих случаях к  $f(a + mh, b)$  и  $f(a, b + nk)$  могут быть применены известные уже нам формулы, касающиеся функций одного переменного, которые и дадут решение вопроса:

$$\left. \begin{aligned} f(a + mh, b) &= (1 + \Delta_x)^m f(a, b) \\ f(a, b + nk) &= (1 + \Delta_y)^n f(a, b) \end{aligned} \right\}, \text{ или } \left\{ \begin{aligned} f_{m,0} &= (1 + \Delta_x)^m f_{0,0} \\ f_{0,n} &= (1 + \Delta_y)^n f_{0,0} \end{aligned} \right.$$

Чтобы подметить закон составления  $f_{m,n}$  для общего случая, мы постараемся найти  $f_{2,1}$  и  $f_{1,2}$ , для чего придется начать с  $f_{1,1}$ . Так как

$$\Delta_{xy}^2 f_{0,0} = \Delta_x (\Delta_y f_{0,0}) = \Delta_y (\Delta_x f_{0,0}),$$

то

$$\Delta_{xy}^2 f_{0,0} = \Delta_x (f_{0,1} - f_{0,0}) = \Delta_y (f_{1,0} - f_{0,0}),$$

или

$$\Delta_{xy}^2 f_{0,0} = f_{1,1} - f_{1,0} - f_{0,1} + f_{0,0},$$

откуда

$$f_{1,1} = f_{1,0} + f_{0,1} - f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0}.$$



Так как, кроме того, по определению

$$f_{1,0} - f_{0,0} = \Delta_x f_{0,0}, \quad f_{0,1} - f_{0,0} = \Delta_y f_{0,0},$$

то

$$f_{1,0} = f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0}, \quad f_{0,1} = f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0}$$

Вставляя эти значения в выражение для  $f_{1,1}$  получим, по упрощении:

$$f_{1,1} = f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0},$$

или еще короче в символической форме:

$$f_{1,1} = (1 + \Delta_x)(1 + \Delta_y)f_{0,0},$$

где, по умножении двучленов обыкновенным способом, нужно к каждому члену приставить  $f_{0,0}$  и рассматривать полученное произведение, как частную разность; кроме того, произведение  $\Delta_x \Delta_y$  рассматривается, как  $\Delta_{xy}^2$ .

Можно и еще скорее прийти к найденному выражению для  $f_{1,0}$ , если принять во внимание, что

$$f_{1,1} - f_{1,0} = \Delta_y f_{1,0} \quad \text{и} \quad f_{1,1} - f_{0,1} = \Delta_x f_{0,1},$$

т.-е.

$$f_{1,1} = f_{1,0} + \Delta_y f_{1,0} = f_{0,1} + \Delta_x f_{0,1},$$

и на основании этого писать:

$$\left. \begin{aligned} f_{1,0} &= f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0} \\ \Delta_y f_{1,0} &= \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} \end{aligned} \right\} \quad \text{или} \quad \left\{ \begin{aligned} f_{0,1} &= f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} \\ \Delta_x f_{0,1} &= \Delta_x f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} \end{aligned} \right.$$

В обоих случаях после сложения двух равенств получим

$$f_{1,1} = f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0},$$

как и было найдено ранее.

Последний, более короткий, способ мы применим к нахождению значений

$$f_{2,1} = f_{1,1} + \Delta_x f_{1,1} \quad \text{и} \quad f_{1,2} = f_{1,1} + \Delta_y f_{1,1}.$$

А именно, мы можем написать

$$\left. \begin{aligned} f_{1,1} &= f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} \\ \Delta_x f_{1,1} &= \Delta_x f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} + \Delta_x^2 f_{0,0} + \Delta_{x^2 y}^3 f_{0,0} \\ f_{2,1} &= f_{0,0} + 2\Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + 2\Delta_{xy}^2 f_{0,0} + \Delta_x^2 f_{0,0} + \Delta_{x^2 y}^3 f_{0,0} \end{aligned} \right\}$$

$$\left. \begin{aligned} f_{1,1} &= f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} \\ \Delta_y f_{1,1} &= \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} + \Delta_y^2 f_{0,0} + \Delta_{xy^2}^3 f_{0,0} \\ f_{1,2} &= f_{0,0} + \Delta_x f_{0,0} + 2\Delta_y f_{0,0} + 2\Delta_{xy}^2 f_{0,0} + \Delta_y^2 f_{0,0} + \Delta_{xy^2}^3 f_{0,0} \end{aligned} \right\}$$

Обе полученные довольно сложные формулы для  $f_{2,1}$  и  $f_{1,2}$  приобретают чрезвычайно простой вид, если им придать символическую форму:

$$\begin{aligned} f_{2,1} &= (1 + \Delta_x)^2 (1 + \Delta_y) f_{0,0} \\ f_{1,2} &= (1 + \Delta_x) (1 + \Delta_y)^2 f_{0,0} \end{aligned}$$

В указанной сейчас форме закон настолько ясен, что позволяет нам сделать предположение, что вообще

$$f_{m,n} = (1 + \Delta_x)^m (1 + \Delta_y)^n f_{0,0},$$

Для доказательства того что эта формула справедлива, достаточно, очевидно убедиться в том, что, если она верна для каких-либо значений  $m$  и  $n$ , то она останется верна и при увеличении одного из этих чисел на 1. Мы проведем доказательство лишь для буквы  $m$  т.е. проверим, что  $f_{m+1,n}$  составится по тому же закону, что и  $f_{m,n}$ . Итак допустим, что

$$f_{m,n} = (1 + \Delta_x)^m (1 + \Delta_y)^n = \sum_{p=0}^m \sum_{q=0}^n C_m^p C_n^q \Delta_x^p \Delta_y^q = \sum_{q=0}^n C_n^q \left\{ \sum_{p=0}^m C_m^p \Delta_x^{p+q} \right\},$$

где для простоты  $f_{0,0}$  не приписываем и, кроме того, принимаем, что

$$C_k^0 = 1, \Delta_{x^0 y^q}^{0+q} = \Delta_y^q, \Delta_{x^p y^0}^{p+0} = \Delta_x^p, \Delta_{x^0 y^0}^{0+0} = 1, \Delta_x^0 = \Delta_y^0 = 1.$$

Тогда для нахождения

$$f_{m+1,n} = f_{m,n} + \Delta_x f_{m,n}$$

мы составим два равенства

$$\begin{aligned} f_{m,n} &= \sum_{q=0}^n C_n^q \left\{ \Delta_y^q + C_m^1 \Delta_{xy^q}^{1+q} + C_m^2 \Delta_{x^2 y^q}^{2+q} + \dots + C_m^{m-1} \Delta_{x^{m-1} y^q}^{m-1+q} + \Delta_{x^m y^q}^{m+q} \right\} \\ \Delta_x f_{m,n} &= \sum_{q=0}^n C_n^q \left\{ \Delta_{xy^q}^{1+q} + C_m^1 \Delta_{x^2 y^q}^{2+q} + \dots + C_m^{m-1} \Delta_{x^m y^q}^{m+q} + \Delta_{x^{m+1} y^q}^{m+1+q} \right\}, \end{aligned}$$

от сложения которых тотчас же находим:

$$\begin{aligned} f_{m+1,n} &= \sum_{q=0}^n \left\{ \Delta_y^q + C_{m+1}^1 \Delta_{xy^q}^{1+q} + C_{m+1}^2 \Delta_{x^2 y^q}^{2+q} + \dots + C_{m+1}^m \Delta_{x^m y^q}^{m+q} + \Delta_{x^{m+1} y^q}^{m+1+q} \right\} = \\ &= \sum_{q=0}^n C_n^q \left\{ \sum_{p=0}^{m+1} C_{m+1}^p \Delta_{x^p y^q}^{p+q} \right\} = \sum_{p=0}^{m+1} \sum_{q=0}^n C_{m+1}^p C_n^q \Delta_{x^p y^q}^{p+q}. \end{aligned}$$

А это и показывается, что  $f_{m+1,n}$  составляется по тому же закону, т.е.

$$f_{m+1,n} = (1 + \Delta_x)^{m+1} (1 + \Delta_y)^n f_{0,0};$$

то же самое можно было бы доказать и для  $f_{m,n+1}$ . Итак, формула

$$f_{n,m} = (1 + \Delta_x)^m (1 + \Delta_y)^n f_{0,0},$$

справедлива при всяких  $m$  и  $n$ .

Мы видим отсюда, между прочим, что для нахождения  $f_{m,n} = f(a + mh, b + nk)$  нам нужны частные разности до  $(m + n)$ -го порядка включительно, причем из разностей  $(m + n)$  порядка в формулу  $f_{m,n}$ , войдет только  $\Delta_{x^m y^n} f_{0,0}$ .

8. Установив формулу для определения  $f_{m,n}$  мы можем обнаружить интересную зависимость между разностями  $\Delta_x$ ,  $\Delta_y$ ,  $\Delta_{xy}^2$  и разностью  $\delta$ . Действительно, раньше мы уже имели формулу

$$f_{n,n} = (1 + \delta)^n f_{0,0};$$

теперь же, полагая  $m = n$  в только что найденной формуле для  $f_{m,n}$ , получим

$$f_{n,n} = (1 + \Delta_x)^n (1 + \Delta_y)^n f_{0,0}$$

Из сопоставления двух последних формул можно заключить, что

$$(1 + \delta)^n = (1 + \Delta_x)^n (1 + \Delta_y)^n$$

или:

$$1 + \delta = (1 + \Delta_x) (1 + \Delta_y) *$$

откуда получаем, по упрощении:

$$\delta = \Delta_x + \Delta_y + \Delta_{xy}^2$$

и

$$\delta f_{0,0} = \Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0}. \quad (B)$$

Хотя при таком рассуждении мы все время поступали с символическими равенствами, как с обыкновенными, тем не менее, полученная сейчас зависимость действительно имеет место, в чем легко убедиться непосредственной проверкой:

$$\Delta_x f_{0,0} = f(a + h, b) - f(a, b) = f_{1,0} - f_{0,0}$$

$$\Delta_y f_{0,0} = f(a, b + k) - f(a, b) = f_{0,1} - f_{0,0}$$

$$\Delta_{xy}^2 f_{0,0} = f(a + h, b + k) - f(a + h, b) - f(a, b + k) + f(a, b) = f_{1,1} - f_{1,0} - f_{0,1} + f_{0,0}$$

$$\Delta_x f_{0,0} + \Delta_y f_{0,0} + \Delta_{xy}^2 f_{0,0} = f(a + h, b + k) - f(a, b) = f_{1,1} - f_{0,0};$$

но в то же время, по определению, существует равенство:

$$\delta f_{0,0} = f(a + h, b + k) - f(a, b) = f_{1,1} - f_{0,0},$$

откуда и видна справедливость полученной выше формулы (B).

9. Полученные нами результаты найдут себе применение в вопросе о составлении для функции  $f(x, y)$  двух независимых переменных интерполяционной формулы, аналогичной формуле Ньютона для функции одного независимого переменного.

\*) Отсюда вытекает также новая символическая формула для разности  $n$ -го порядка  $\delta^n$ :

$$\delta^n = [(1 + \Delta_x) (1 + \Delta_y) - 1]^n.$$

Задача интерполирования, в случае функций одного переменного, состоит, как известно, в нахождении по данным значениям

$$f(a_1), f(a_2), \dots, f(a_n) \quad (C)$$

такого полинома  $F(z)$ , который при  $z = a_1, a_2, \dots, a_n$  принимал бы те же самые значения (C). Затем при каком-либо  $x \neq a_i$  ( $i = 1, 2, \dots, n$ ) приближенно полагают

$$f(x) = F(x),$$

т. е. ординату  $f(x)$  заменяют ординатой  $F(x)$  параболы  $(n-1)$ -го порядка  $y = F(x)$  [Полином  $F(z)$ , определенный с помощью  $n$  данных, является полиномом  $(n-1)$ -ой степени].

В частности, когда даются  $(n+1)$  значений

$$f(a), f(a+h), f(a+2h), \dots, f[a+(n-1)h], f(a+nh),$$

мы получаем интерполяционный полином Ньютона  $n$ -ой степени, о котором уже упоминали в самом начале (№ 2).

Мы дадим сейчас более короткую и удобную символическую запись этого полинома, которая особенно будет нам полезна для распространения на случай двух независимых переменных.

Именно, мы условимся для краткости в таком символическом обозначении:

$$(z-a)(z-a-h) \dots [z-a-(k-1)h] = (z-a)^{(k)} \quad (k = 1, 2, \dots, n).$$

Тогда известный нам интерполяционный полином Ньютона может быть написан в виде:

$$F(z) = f(a) + \frac{(z-a)^{(1)}}{h} \Delta f(a) + \frac{(z-a)^{(2)}}{2! h^2} \Delta^2 f(a) + \frac{(z-a)^{(3)}}{3! h^3} \Delta^3 f(a) + \dots + \frac{(z-a)^{(n)}}{n! h^n} \Delta^n f(a).$$

Еще короче можно написать предыдущее равенство в такой символической форме:

$$F(z) = f(a) + \left(\frac{z-a}{h} \Delta\right)^{(1)} f(a) + \frac{1}{2!} \left(\frac{z-a}{h} \Delta\right)^{(2)} f(a) + \frac{1}{3!} \left(\frac{z-a}{h} \Delta\right)^{(3)} f(a) + \dots + \frac{1}{n!} \left(\frac{z-a}{h} \Delta\right)^{(n)} f(a).$$

Если желаем сделать проверку, что при  $z = a + mh$  ( $m \leq n$ ) действительно выполняется требование

$$F(a + mh) = f(a + mh),$$

то мы должны ввести еще новую символическую запись:

$$mh(m-1)h \dots (m-k+1)h = (mh)^{(k)},$$

$$\text{т.-е. } m(m-1)\dots(m-k+1) = \Delta_m^k = m^{(k)} \quad (k = 1, 2, \dots, n),$$

при чем, очевидно, будем иметь

$$m^{(m)} = m! \text{ и } m^{(k)} = 0 \text{ при } k \geq m + 1.$$

При этих условиях легко получаем при  $z = a + mh$ :

$$F(a + mh) = f(a) + (m \Delta)^{(1)} f(a) + \frac{1}{2!} (m \Delta)^{(2)} f(a) + \dots + \frac{1}{m!} (m \Delta)^{(m)} f(a) + \\ + \frac{1}{(m+1)!} (m \Delta)^{(m+1)} f(a) + \dots + \frac{1}{n!} (m \Delta)^{(n)} f(a).$$

Все члены во второй строке, в силу замеченного выше, обратятся в нуль и мы получим:

$$F(a + mh) = f(a) + m \Delta f(a) + \frac{m(m-1)}{2!} \Delta^2 f(a) + \dots + \Delta^m f(a) = f(a + mh).$$

Теперь обратимся к вопросу об интерполировании для случая функции  $f(x, y)$  двух независимых переменных, т.-е. станем искать приближенное значение такой функции с помощью целой рациональной функции, или многочлена  $F(u, v)$ . Для этого, прежде всего, заметим связь между числом коэффициентов многочлена  $F(u, v)$  и его степенью относительно  $u$  и  $v$ . Обозначая это число коэффициентов через  $N$ , а степень многочлена — символом  $(F)$ , имеем следующие зависимости:

$$\left. \begin{aligned} (F) = 1; & N = 1 + 2 \\ (F) = 2; & N = 1 + 2 + 3 \\ (F) = 3; & N = 1 + 2 + 3 + 4 \\ (F) = n; & N = 1 + 2 + \dots + (n + 1) \end{aligned} \right\}$$

Поэтому, для возможности определения интерполяционного многочлена  $F(u, v)$  нужно для рассматриваемой функции  $f(x, y)$  задавать 3, или 6, или 10, или 15,..... или  $\frac{(n+2)(n+1)}{2}$  значений. При этих условиях особенно удобно рассматривать интерполирование через равные промежутки, т.-е. когда  $u$  и  $v$  принимают значения:

$$a \quad a + h, \quad a + 2h, \dots; \quad b, \quad b + k, \quad b + 2k, \dots$$

Тогда для получения интерполяционного многочлена  $1^{0й}$ ,  $2^{0й}$ ,  $3^{0й}$  и т. д. степеней нужно задавать следующие значения функции  $f(x, y)$ :

$$\begin{aligned} (F) = 1, N = 3; & f_{0,0}; f_{1,0}; f_{0,1} \quad (1 + 2) \\ (F) = 2, N = 6; & f_{0,0}; f_{1,0}; f_{0,1}; f_{2,0}; f_{1,1}; f_{0,2} \quad (1 + 2 + 3) \\ (F) = 3, N = 10; & f_{0,0}; f_{1,0}; f_{0,1}; f_{2,0}; f_{1,1}; f_{0,2}; f_{3,0}; f_{2,1}; f_{1,2}; f_{0,3} \\ & (1 + 2 + 3 + 4) \text{ и т. д.} \end{aligned}$$

при этом для получения многочлена  $F(u, v)$  более высокой степени, нужно, не изменяя прежних данных, присоединить к ним ряд новых. В общем случае, когда функция  $F(u, v)$  должна быть  $n$ -ой степени, нужно, как мы указали, дать  $N = 1 + 2 + 3 + \dots + (n + 1)$  значений функции  $f(x, y)$ . Мы их напишем более подробно в следующем виде:

$$f(a, b) \quad (1)$$

$$f(a + h, b); f(a, b + k) \quad (2)$$

$$f(a + 2h, b), f(a + h, b + k); f(a, b + 2k) \quad (3)$$

$$\dots \dots \dots$$

$$f(a + nh, b), f[a + (n - 1)h, b + k], \dots \dots f[a + h, b + (n - 1)k], f(a, b + nk) \quad (n + 1)$$

Здесь номера, поставленные нами в конце каждой строчки, в то же время совпадают с числом данных, содержащихся в этой строчке.

Присмотревшись внимательно к сокращенной символической записи интерполяционного полинома Ньютона для функции одного независимого переменного, мы очень легко придем к мысли, что для случая двух независимых переменных искомый многочлен  $n$ -ой степени  $f(u, v)$  будет иметь вид:

$$F(u, v) = f(a, b) + \left( \frac{u - a}{h} \Delta_x + \frac{v - b}{k} \Delta_y \right)^{(1)} f(a, b) +$$

$$+ \frac{1}{2!} \left( \frac{u - a}{h} \Delta_x + \frac{v - b}{k} \Delta_y \right)^{(2)} f(a, b) + \dots +$$

$$+ \frac{1}{n!} \left( \frac{u - a}{h} \Delta_x + \frac{v - b}{k} \Delta_y \right)^{(n)} f(a, b),$$

где при раскрытии символических обозначений нужно полагать

$$(u - a)^{(u)} = (u - a)(u - a - h) \dots [u - a - (u - 1)h],$$

$$(v - b)^{(v)} = (v - b)(v - b - k) \dots [v - b - (v - 1)k].$$

В более подробном виде наш интерполяционный многочлен напишется так:

$$F(u, v) = f(a, b) + \left( \frac{u - a}{h} \Delta_x + \frac{v - b}{k} \Delta_y \right) f(a, b) +$$

$$+ \frac{1}{2!} \left[ \frac{(u - a)(u - a - h)}{h^2} \Delta_{x^2} + 2 \frac{(u - a)(v - b)}{hk} \Delta_{xy} + \right.$$

$$\left. + \frac{(v - b)(v - b - k)}{k^2} \Delta_{y^2} \right] f(a, b) + \dots +$$

$$+ \frac{1}{n!} \left[ \frac{(u - a) \dots [u - a - (n - 1)h]}{h^n} \Delta_{x^n} + \right.$$

$$\left. + C_n^1 \frac{(u - a) \dots [u - a - (n - 2)h](v - b)}{h^{n-1}k} \Delta_{x^{n-1}y} + \dots + \right.$$

$$+ C_n^1 \frac{(u-a)(v-b)\dots[v-b-(n-2)k]}{hk^{n-1}} \Delta_{xy}^{n-1} + \\ + \frac{(v-b)[v-b-(n-1)k]}{k^n} \Delta_{yn}^n \Big\} f(a, b).$$

Нам остается только проверить, что написанный таким образом многочлен  $F(u, v)$  удовлетворяет  $1 + 2 + 3 + \dots + (n+1) = \frac{(n+2)(n+1)}{2}$  условиям:

$$F(a + \mu h, b + \nu k) = f(a + \mu h, b + \nu k),$$

где не только  $0 \leq \mu \leq n$ ,  $0 \leq \nu \leq n$ , но еще и  $0 \leq \mu + \nu \leq n$ , как прямо видно из таблицы данных значений функции  $f(x, y)$ ; то же можно было бы видеть и из чертежа, на котором были бы изображены точки:

$$(a, b); (a+h, b), (a, b+k); (a+2h, b), (a+h, b+k), (a, b+2k); \dots \\ (a+nh, b), [a+(n-1)h, b+k], \dots [a+h, b+(n-1)k], (a, b+nk).$$

Для проверки указанных равенств мы станем пользоваться упрощенной символической формой интерполяционного многочлена. Мы должны, следовательно, показать, что при:

$$u = a + \mu h, \quad v = b + \nu k \quad \left( \text{или} \quad \frac{u-a}{h} = \mu, \quad \frac{v-b}{k} = \nu \right),$$

$$\text{где } 0 \leq \mu \leq n, \quad 0 \leq \nu \leq n, \quad 0 \leq \mu + \nu \leq n$$

этот многочлен приведет к

$$f(a + \mu h, b + \nu k) = f_{\mu, \nu} = (1 + \Delta_x)^\mu (1 + \Delta_y)^\nu f_{0, 0}$$

т.е. к сумме вида

$$\sum_{p=0}^{\mu} \sum_{q=0}^{\nu} C_{\mu}^p C_{\nu}^q \Delta_x^{p+q} f_{0, 0} \tag{D}$$

При этих значениях  $u$  и  $v$  интерполяционный многочлен примет вид

$$f(a, b) + (\mu \Delta_x + \nu \Delta_y)^{(1)} f(a, b) + \frac{1}{2!} (\mu \Delta_x + \nu \Delta_y)^{(2)} f(a, b) + \dots + \\ + \frac{1}{(\mu + \nu)!} (\mu \Delta_x + \nu \Delta_y)^{(\mu + \nu)} f(a, b), \tag{E}$$

так как все последующие биномы со степенями  $(\mu + \nu + 1), \dots, (n)$  обратятся в нули, потому что их отдельные члены содержат произведения  $\mu^{(\alpha)} \nu^{(\beta)}$ , где  $\alpha + \beta \geq \mu + \nu + 1$ , так что либо  $\alpha \leq \mu$ , но  $\beta \geq \nu + 1$ , либо  $\alpha > \mu$  (т.е.  $\alpha \geq \mu + 1$ ): в обоих случаях  $\mu^{(\alpha)} \nu^{(\beta)} = 0$ , так как один из множителей этого

произведения обращается в нуль. Далее, замечая, что  $\frac{\mu^{(p)}}{p!} = \frac{A_{\mu}^p}{p!} = C_{\mu}^p$ , мы можем общий член в (E) представить в таком виде:

$$\frac{1}{\lambda!} (\mu \Delta_x + \nu \Delta_y)^{(\lambda)} f(a, b) = \frac{1}{\lambda!} \left\{ \mu^{(\lambda)} \Delta_x^{\lambda} + \frac{\lambda}{1} \mu^{(\lambda-1)} \nu^{(1)} \Delta_x^{\lambda-1} \Delta_y + \dots \right.$$

$$+ \frac{\lambda(\lambda-1)}{2!} \mu^{(\lambda-2)} \nu^{(2)} \Delta_x^{\lambda-2} \Delta_y^2 + \frac{\lambda(\lambda-1)(\lambda-2)}{3!} \mu^{(\lambda-3)} \nu^{(3)} \Delta_x^{\lambda-3} \Delta_y^3 +$$

$$+ \dots + \frac{\lambda(\lambda-1)\dots(\lambda-p+1)}{p!} \mu^{(\lambda-p)} \nu^{(p)} \Delta_x^{\lambda-p} \Delta_y^p + \dots +$$

$$\binom{\lambda}{\Delta_y^\lambda} f(a, b) = \left[ C_\mu^\lambda \Delta_x^\lambda + C_\mu^{\lambda-1} C_\nu^1 \Delta_x^{\lambda-1} \Delta_y + C_\mu^{\lambda-2} C_\nu^2 \Delta_x^{\lambda-2} \Delta_y^2 + \dots + \right. \\ \left. + C_\mu^{\lambda-p} C_\nu^p \Delta_x^{\lambda-p} \Delta_y^p + \dots + C_\nu^\lambda \Delta_y^\lambda \right] f(a, b).$$

Здесь мы считали  $\lambda < \mu + \nu$ ; если же  $\lambda = \mu + \nu$ , то последний член в (E) обратится, очевидно, в

$$C_\mu^\mu C_\nu^\nu \Delta_x^{\mu+\nu} = \Delta_x^\mu \Delta_y^\nu,$$

ибо все другие члены суммы сведутся, к нулю: в  $C_\mu^p C_\nu^q \Delta_x^{p+q}$ , где  $p+q = \mu + \nu$  мы будем иметь либо  $p < \mu$ , но  $q > \nu$ , — тогда  $C_\nu^q = 0$ , либо  $p > \mu$ , — тогда  $C_\mu^p = 0$ .

Итак, сумма (E) составлена из членов вида  $C_\mu^p C_\nu^q \Delta_x^{p+q}$ , где  $p+q \leq \mu + \nu$  соединенных по группам, в каждой из которых

$$p+q = \text{const} = \lambda \quad (\lambda = 1, 2, \dots, \mu + \nu);$$

очевидно, эта сумма вполне тождественна с суммой (D), порядок членов которой не указан.

Мы видим таким образом, что, действительно, составленный нами интерполяционный многочлен  $F(u, v)$  при  $u = a + \mu h$ ,  $v = b + \nu k$  принимает те же самые значения, что и рассматриваемая функция  $f(u, v)$ . Поэтому его можно рассматривать, как обобщение интерполяционного полинома Ньютона на случай функции двух независимых переменных.

И подобно тому, как интерполирование с помощью формулы Ньютона состоит в том, что для значения  $x$ , не совпадающего с данными значениями  $a, a+h, \dots, a+nh$ , пишется приближенное равенство

$$f(x) = F(x),$$

так и в случае двух независимых переменных мы могли бы для значений  $x \neq a + \mu h$ ;  $y \neq b + \nu k$  писать приближенное равенство (интерполяционную формулу):

$$f(x, y) = F(x, y),$$

где  $F$  есть составленный выше интерполяционный многочлен  $n$ -ой степени.



11. Мы обратимся теперь к вопросу о неопределенных и определенных конечных суммах (интегралах) для функций двух независимых переменных где, как и в случае функций одного независимого переменного, найдут себе применение изученные уже нами конечные разности.

Прежде всего считаем нелишним напомнить, что для функций одного переменного неопределенная конечная сумма вводится следующим образом: если  $\Delta F(x) = f(x)$ , то  $F(x) = \sum f(x)$ . Если бы оказалось также, что и  $\Phi(x) = \sum f(x)$ , то, как известно, обе конечные суммы отличаются на произвольную периодическую функцию  $\pi(x)$  с периодом  $h$ , т.е. мы имеем:

$$\Phi(x) = F(x) + \pi(x), \quad \text{где } \pi(x+h) = \pi(x).$$

Поэтому общий вид неопределенной конечной суммы будет:

$$\sum f(x) = F(x) + \pi(x),$$

где  $F(x)$  — одно из ее значений. Формула эта аналогична основной формуле интегрального исчисления:

$$\int f(x) dx = F(x) + C,$$

где  $F(x)$  — одно из значений неопределенного интеграла.

Некоторую аналогию с формулами интегрального исчисления

$$\int_a^x f(x) dx = F(x) - F(a) = [F(x)]_a^x, \quad \int_a^b f(x) dx = F(b) - F(a) = [F(x)]_a^b$$

можно усмотреть в получении определенной конечной суммы. А именно, если  $F(x)$  и  $\Phi(x)$  любые две неопределенные конечные суммы для одной и той же функции  $f(x)$ , то, как известно,

$$F(a+mh) - F(a+nh) = \Phi(a+mh) - \Phi(a+nh),$$

или, короче:

$$[F(x)]_{a+nh}^{a+mh} = [\Phi(x)]_{a+nh}^{a+mh},$$

и обе эти разности представляют конечную определенную сумму, а именно:

$$F(a+mh) - F(a+nh) = \sum_{a+nh}^{a+mh} f(x),$$

причем эта последняя сумма имеет вид:

$$\sum_{a+nh}^{a+mh} f(x) = f(a+nh) + f[a+(n+1)h] + \dots + f[a+(m-1)h].$$

[Последнее равенство обычно выводится как следствие из таких соотношений:

$$1. \quad \sum_{a+nh}^{a+(n+1)h} f(x) = F[a+(n+1)h] - F(a+nh) = \Delta F(a+nh) = f(a+nh),$$

$$2. \quad \sum_{a+nh}^{a+mh} f(x) = \sum_{a+nh}^{a+kh} f(x) + \sum_{a+kh}^{a+mh} f(x) \text{ *)}, \text{ в частности}$$

$$3. \quad \left. \begin{aligned} \sum_{a+nh}^{a+mh} &= \sum_{a+nh}^{a+(n+1)h} + \sum_{a+(n+1)h}^{a+(n+2)h} + \dots + \sum_{a+(m-1)h}^{a+mh} \end{aligned} \right\}$$

12. Желая теперь провести аналогичные рассуждения и построения для функций двух независимых переменных, мы должны будем прийти к конечным неопределенным и определенным двойным суммам, а потому необходимо предварительно остановиться на неопределенных и определенных двойных интегралах.

Условимся определять двойной неопределенный интеграл следующим образом:

$$\iint f(x, y) dx dy = F(x, y), \text{ если } \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} = f(x, y)$$

или — что все равно —  $d^2_{xy} F(x, y) = f(x, y) dx dy$ .

Мы видим, что двойной неопределенный интеграл есть такая функция, второй частный дифференциал которой, взятый по  $x$  и по  $y$ , равен подынтегральному дифференциалу.

Если  $F(x, y)$  и  $\Phi(x, y)$  суть два каких-либо значения двойного интеграла

$\iint f(x, y) dx dy$ , то между ними легко установить следующую зависимость:

$$\Phi(x, y) = F(x, y) + \varphi_1(x) + \varphi_2(y),$$

где  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  — совершенно произвольные функции своих аргументов. Действительно, мы прежде всего имеем:

$$\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y},$$

откуда сейчас же следует, что

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} = \frac{\partial F}{\partial x} + \Pi(x),$$

где  $\Pi(x)$  — произвольная функция. Отсюда далее выводим:

$$\Phi(x, y) = F(x, y) + \int \Pi(x) dx + \varphi_2(y) = F(x, y) + \varphi_1(x) + \varphi_2(y),$$

где  $\varphi_2(y)$  и  $\varphi_1(x)$  (как интеграл от произвольной функции) суть две произвольные функции.

Станем теперь под символом  $\iint_a^x \int_c^y f(x, y) dx dy$  понимать такой двойной

\*) Свойство это аналогично известному свойству определенного интеграла:

$$\int_a^b f(x) dx = \int_a^c f(x) dx + \int_c^b f(x) dx.$$

интеграл, который обращался бы в нуль  $x = a$  или при  $y = c$ , а, следовательно, и тогда, когда одновременно  $x = a$ ,  $y = c$ . Тогда основное соотношение

$$\iint f(x, y) dx dy = F(x, y) + \varphi_1(x) + \varphi_2(y)$$

дает нам три новых равенства:

$$\left. \begin{aligned} F(a, y) + \varphi_1(a) + \varphi_2(y) &= 0 \\ F(x, c) + \varphi_1(x) + \varphi_2(c) &= 0 \\ F(a, c) + \varphi_1(a) + \varphi_2(c) &= 0 \end{aligned} \right\}$$

откуда нетрудно заключить, что

$$\varphi_1(x) + \varphi_2(y) = -F(a, y) - F(x, c) + F(a, c),$$

и, следовательно:

$$\int_a^x \int_c^y f(x, y) dx dy = F(x, y) - F(a, y) - F(x, c) + F(a, c).$$

Условимся для краткости полагать:

$$F(x, y) - F(a, y) - F(x, c) + F(a, c) = [F(u, v)]_{a, c}^{x, y};$$

тогда мы сможем полученный выше результат написать в виде:

$$\iint_a^x \int_c^y f(x, y) dx dy = [F(u, v)]_{a, c}^{x, y}.$$

В частности, может случиться, что мы полагаем  $x = b$ ,  $y = d$ ; тогда получим формулу для вычисления двойного определенного интеграла с постоянными пределами:

$$\iint_a^b \int_c^d f(x, y) dx dy = [F(x, y)]_{a, c}^{b, d}.$$

При этом, не нужно забывать, что в этой формуле, как и в предыдущей  $F(x, y)$  означает любой из двойных неопределенных интегралов, т.-е. любую функцию, для которой тождественно  $\frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} = f(x, y)$ , потому что

$$\begin{aligned} & [\varphi_1(x) + \varphi_2(y)]_{a, c}^{b, d} = \\ & = \varphi_1(b) + \varphi_2(d) - \varphi_1(a) - \varphi_2(c) - \varphi_1(b) - \varphi_2(c) + \varphi_1(a) + \varphi_2(c) \equiv 0. \end{aligned}$$

### 13. Применение формулы

$$\iint_a^b \int_c^d f(x, y) dx dy = F(b, d) - F(a, d) - F(b, c) + F(a, c)$$

позволяет иногда очень быстро вычислять двойной определенный интеграл, когда легко находится соответствующий неопределенный интеграл, как, например:

$$1^{\circ} \quad \int_a^b \int_c^d e^{xy} (xy + 1) dx dy = [e^{xy}]_{a,c}^{b,d} = e^{bd} - e^{ad} - e^{bc} + e^{ac}.$$

$$2^{\circ} \quad \int_0^{\frac{\pi}{2}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin(x+y) dx dy = \left[ -\sin(x+y) \right]_{0,0}^{\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}} = \\ = -\sin \pi + \sin \frac{\pi}{2} + \sin \frac{\pi}{2} - \sin 0 = 2.$$

Иногда нахождение двойного неопределенного интеграла может быть удобно выполнено с помощью формулы интегрирования по частям. Для вывода ее заметим, что, если  $u$  и  $v$  суть некоторые функции от  $x$  и  $y$ , то,

$$d_x(uv) = (u'_x v + uv'_x) dx = v d_x u + u d_x v, \\ d_{xy}^2(uv) = (u''_{xy} v + u'_x v'_y + u'_y v'_x + uv''_{xy}) dx dy = v d_{xy}^2 u + \\ + d_x u d_y v + d_y u d_x v + u d_{xy}^2 v.$$

Отсюда и получается формула интегрирования по частям в виде:

$$\iint u d_{xy}^2 v = uv - \iint v d_{xy}^2 u - \iint d_x u d_y v - \iint d_y u d_x v;$$

она особенно упрощается, если  $u$  есть функция только одного из двух переменных  $x$  и  $y$ , именно, тогда:

$$\iint u d_{xy}^2 v = uv - \iint d_x u d_y v \quad [u = u(x)]$$

$$\iint u d_{xy}^2 v = uv - \iint d_y u d_x v \quad [u = u(y)]$$

Так, например:

$$\iint x^2 \sin(x+y) dx dy = -x^2 \sin(x+y) + 2 \iint x \cos(x+y) dx dy = \\ = -x^2 \sin(x+y) - 2x \cos(x+y) - 2 \iint \sin(x+y) dx dy = \\ = (2 - x^2) \sin(x+y) - 2x \cos(x+y).$$

Едва ли нужно прибавлять, что этот интеграл можно было бы найти без формулы интегрирования по частям, раскрыв предварительно  $\sin(x+y)$ , но такой способ оказался бы значительно сложнее.

14. Теперь мы можем установить понятие о двойных конечных суммах неопределенных и определенных. Если функции  $f(x, y)$  и  $F(x, y)$  связаны зависимостью

$$\Delta_{xy}^2 F(x, y) = f(x, y),$$

то мы, по аналогии со случаем функций одного независимого переменного, будем писать:

$$F(x, y) = \sum \sum f(x, y)$$

и называть  $F(x, y)$  двойной неопределенной конечной суммой (или интегралом) по отношению к функции  $f(x, y)$ ; знак двойного суммирования найдет себе оправдание, как будет дальше выяснено.

Если бы, кроме функции  $F(x, y)$ , нашлась еще другая функция  $\Phi(x, y)$ , удовлетворяющая тому же самому условию

$$\Delta_{xy}^2 \Phi(x, y) = f(x, y), \text{ т.-е. } \Phi(x, y) = \sum \sum f(x, y),$$

то, как мы сейчас покажем, такие две неопределенные двойные суммы будут связаны друг с другом зависимостью следующего вида:

$$\Phi(x, y) = F(x, y) + \pi'_{(x)}(x, y) + \pi''_{(y)}(x, y),$$

где  $\pi'$  и  $\pi''$  — две произвольные периодические функции, первая — относительно  $x$  с периодом  $h$ , а вторая — относительно  $y$  с периодом  $k$ , т.-е.

$$\pi'_{(x)}(x+h, y) = \pi'_{(x)}(x, y), \quad \pi''_{(y)}(x, y+k) = \pi''_{(y)}(x, y);$$

мы ставим у этих функций внизу значки  $(x)$  и  $(y)$  для напоминания о том по какому именно переменному они периодичны.

Чтобы вывести указанную нами зависимость, заметим прежде всего, что

$$\Delta_{xy}^2 \Phi(x, y) = \Delta_{xy}^2 F(x, y) = f(x, y),$$

следовательно, если обозначить  $\Phi - F = \varphi$ , то будем иметь:

$$\Delta_{xy}^2 (\Phi - F) = \Delta_{xy}^2 \varphi(x, y) = 0 \text{ или } \Delta_x [\Delta_y \varphi(x, y)] = 0,$$

откуда заключаем, что

$$\Delta_y \varphi(x, y) = \Pi_{(x)}(x, y), \text{ где } \Pi_{(x)}(x+h, y) = \Pi_{(x)}(x, y).$$

Отсюда, производя неопределенное суммирование по букве  $y$ , очевидно получим:

$$\varphi(x, y) = \sum_{(y)} \Pi_{(x)}(x, y) + \pi''_{(y)}(x, y), \text{ где } \pi''_{(y)}(x, y+k) = \pi''_{(y)}(x, y);$$

а так как первое слагаемое, т.-е.  $\sum_{(y)} \Pi_{(x)}(x, y)$  останется периодической функцией относительно переменного  $x$  с периодом  $h$ , то, обозначая эту периодическую функцию через  $\pi'_{(x)}(x, y)$ , мы и получим

$$\begin{aligned} \Phi(x, y) - F(x, y) = \varphi(x, y) &= \pi'_{(x)}(x, y) + \pi''_{(y)}(x, y), \text{ или} \\ \Phi(x, y) &= F(x, y) + \pi'_{(x)}(x, y) + \pi''_{(y)}(x, y). \end{aligned}$$

Установив это основное соотношение, нетрудно показать затем, что

$$[F(x, y)]_{a+\mu h, b+\nu k}^{a+mh, b+nk} = [\Phi(x, y)]_{a+\mu h, b+\nu k}^{a+mh, b+nk}, \quad (F)$$

где указанные знаки подстановки имеют тот же смысл, что и для двойных определенных интегралов. Для этого, очевидно, достаточно убедиться в том, что применение тех же подстановок к функции  $\pi'_{(x)} + \pi''_{(y)}$  даст в результате нуль. И, действительно, благодаря известной уже нам периодичности этих функций мы будем иметь при любых  $x$  и  $y$ :

$$\pi'_{(x)}(a+mh, y) = \pi'_{(x)}(a+\mu h, y), \quad \pi''_{(y)}(x, b+nk) = \pi''_{(y)}(x, b+\nu k),$$

а потому можем написать:

$$\begin{aligned} [\pi'_{(x)}(x, y) + \pi''_{(y)}(x, y)]_{a+\mu h, b+\nu k}^{a+mh, b+nk} &= \pi'_{(x)}(a+mh, b+nk) + \\ &+ \pi''_{(y)}(a+mh, b+nk) - \pi'_{(x)}(a+\mu h, b+nk) - \pi''_{(y)}(a+\mu h, b+nk) - \\ &- \pi'_{(x)}(a+mh, b+\nu k) - \pi''_{(y)}(a+mh, b+\nu k) + \pi'_{(x)}(a+\mu h, b+\nu k) + \\ &+ \pi''_{(y)}(a+\mu h, b+\nu k) \equiv 0. \end{aligned}$$

Итак, действительно, подтверждается справедливость равенства (F), которое в подробном виде, но с применением знакомых нам сокращенных обозначений, может быть написано так:

$$F_{m,n} - F_{\mu,n} - F_{m,\nu} + F_{\mu,\nu} = \Phi_{m,n} - \Phi_{\mu,n} - \Phi_{m,\nu} + \Phi_{\mu,\nu}.$$

Полученное таким образом выражение мы назовем двойной определенной конечной суммой (или интегралом) от функции  $f(x, y)$  в пределах  $(a+\mu h, a+mh)$  для  $x$  и в пределах  $(b+\nu k, b+nk)$  для  $y$ , и введем такое обозначение:

$$[F(x, y)]_{a+\mu h, b+\nu k}^{a+mh, b+nk} = F_{m,n} - F_{\mu,n} - F_{m,\nu} + F_{\mu,\nu} = \sum_{a+\mu h}^{a+mh} \sum_{b+\nu k}^{b+nk} f(x, y),$$

где первый слева знак суммы относится к переменному  $x$ , а второй — к  $y$ .

Вместе с тем мы докажем, что имеет место равенство:

$$\begin{aligned} \sum_{a+\mu h}^{a+mh} \sum_{b+\nu k}^{b+nk} f(x, y) &= \sum_{a+\mu h}^{a+mh} \left\{ \sum_{b+\nu k}^{b+nk} f(x, y) \right\} = \\ &= \sum_{a+\mu h}^{a+mh} \left\{ f_{x,\nu} + f_{x,\nu+1} + \dots + f_{x,n-1} \right\} = \\ &= \left\{ \begin{aligned} &f_{\mu,\nu} + f_{\mu,\nu+1} + \dots + f_{\mu,n-1} + \\ &+ f_{\mu+1,\nu} + f_{\mu+1,\nu+1} + \dots + f_{\mu+1,n-1} + \\ &+ \dots + \\ &+ f_{m-1,\nu} + f_{m-1,\nu+1} + \dots + f_{m-1,n-1}, \end{aligned} \right\} \end{aligned}$$

т.-е. что мы здесь имеем действительно двойную сумму. Применим для этого рассуждения, являющиеся обобщением тех, которые прилагаются к функциям одного независимого переменного, и схему которых мы приводили выше (№11).

1°. Во-первых, равенство,

$$F_{m,n} - F_{\mu,n} - F_{m,\nu} + F_{\mu,\nu} = \sum_{a+\mu h}^{a+\mu h} \sum_{b+\nu k}^{b+\nu k} f(x, y)$$

при  $m = \mu + 1$  и  $n = \nu + 1$  принимает следующий вид:

$$F[a+(\mu+1)h, b+(\nu+1)k] - F[a+\mu h, b+(\nu+1)k] - F[a+(\mu+1)h, b+\nu k] + F(a+\mu h, b+\nu k) = \sum_{a+\mu h}^{a+(\mu+1)h} \sum_{b+\nu k}^{b+(\nu+1)k} f(x, y).$$

Но левая часть полученного равенства, очевидно, выражает собою  $\Delta_{xy}^2 F(a+\mu h, b+\nu k)$ , иначе говоря, равна  $f(a+\mu h, b+\nu k)$  — на основании зависимости между функциями  $F(x, y)$  и  $f(x, y)$ . Таким образом, имеем основное соотношение:

$$\sum_{a+\mu h}^{a+(\mu+1)h} \sum_{b+\nu k}^{b+(\nu+1)k} f(x, y) = \Delta_{xy}^2 F(a+\mu h, b+\nu k) = f(a+\mu h, b+\nu k).$$

2°. Во-вторых, по аналогии с легко доказываемым свойством двойного определенного интеграла (см. рис. 2)

$$\int_a^x \int_b^\beta = \int_a^A \int_b^B + \int_a^A \int_B^\beta + \int_A^x \int_b^B + \int_A^x \int_B^\beta$$

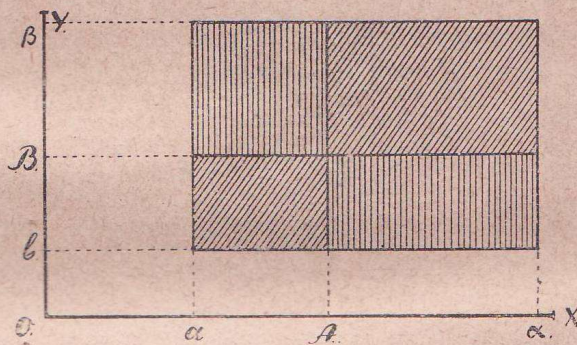


Рис. 2

можно обнаружить такое же свойство двойных определенных сумм:

$$\sum_{\mu h}^{mh} \sum_{\nu k}^{nk} = \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} + \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} + \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} + \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} \quad (G)$$

(для краткости вместо  $a + \mu h, b + \nu k$  и т. д. написано просто  $\mu h, \nu k$  и т. д.). Чтобы в этом убедиться, достаточно заменить все двойные определенные суммы их выражениями с помощью неопределенной суммы, т.е. функции  $F(x, y)$ :

$$\left. \begin{aligned} \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} &= F_{M,N} - F_{\mu,N} - F_{M,\nu} + F_{\mu,\nu} \\ \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} &= F_{M,n} - F_{\mu,n} - F_{M,N} + F_{\mu,N} \\ \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} &= F_{m,n} - F_{M,N} - F_{m,\nu} + F_{M,\nu} \\ \sum_{\mu h}^{Mh} \sum_{\nu k}^{Nk} &= F_{m,n} - F_{M,n} - F_{m,N} - F_{M,N} \end{aligned} \right\};$$





Отсюда легко вывести и такие следствия:

$$\left. \begin{aligned} \sum \sum \sin(x+y) &= \frac{\sin\left(x+y-\frac{h+k}{2}\right)}{-4 \sin \frac{h}{2} \sin \frac{k}{2}} \\ \sum \sum \cos(x+y) &= \frac{\cos\left(x+y-\frac{h+k}{2}\right)}{-4 \sin \frac{h}{2} \sin \frac{k}{2}} \end{aligned} \right\}$$

Предположим теперь, что требуется найти двойную сумму для  $\sin(x+y)$  либо  $\cos(x+y)$  соответственно следующим значениям аргумента  $x+y$ :

$$\left. \begin{aligned} 2\alpha + 2\beta, 4\alpha + 2\beta, \dots, 2m\alpha + 2\beta \\ 2\alpha + 4\beta, 4\alpha + 4\beta, \dots, 2m\alpha + 4\beta \\ \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ 2\alpha + 2n\beta, 4\alpha + 2n\beta, \dots, 2m\alpha + 2n\beta \end{aligned} \right\}$$

(пусть в каждом двучлене первое и второе слагаемые соответствуют переменным  $x$  и  $y$ ). Мы видим, что в наших общих формулах суммирования нужно для данного случая принять:

$$a = 2\alpha, b = 2\beta; h = 2\alpha, k = 2\beta. \frac{h+k}{2} = \alpha + \beta.$$

Применяя формулу перехода от неопределенных двойных сумм к определенным, мы получаем:

$$\begin{aligned} \sum_{2\alpha}^{2(m+1)\alpha} \sum_{2\beta}^{2(n+1)\beta} \sin(x+y) &= \left[ -\frac{\sin(x+y-\alpha-\beta)}{4 \sin \alpha \sin \beta} \right]_{2\alpha, 2\beta}^{2(m+1)\alpha, 2(n+1)\beta} = \\ &= \frac{-1}{4 \sin \alpha \sin \beta} \{ \sin[(2m+1)\alpha + (2n+1)\beta] - \sin[\alpha + (2n+1)\beta] - \sin[(2m+1)\alpha + \beta] + \sin(\alpha + \beta) \} = \\ &= \frac{-1}{4 \sin \alpha \sin \beta} \{ 2 \sin[(m+1)\alpha + (n+1)\beta] \cos(m\alpha + n\beta) - 2 \sin[(m+1)\alpha + (n+1)\beta] \cos(m\alpha + n\beta) \}, \text{ т.е.} \end{aligned}$$

$$\sum_{2\alpha}^{2(m+1)\alpha} \sum_{2\beta}^{2(n+1)\beta} \sin(x+y) = \frac{\sin[(m+1)\alpha + (n+1)\beta] \sin m\alpha \sin n\beta}{\sin \alpha \sin \beta}.$$

Совершенно так же нашли бы, что

$$\sum_{2\alpha}^{2(m+1)\alpha} \sum_{2\beta}^{2(n+1)\beta} \cos(x+y) = \frac{\cos[(m+1)\alpha + (n+1)\beta] \sin m\alpha \sin n\beta}{\sin \alpha \sin \beta}.$$

Отсюда получили бы, например, при  $m = 3$ ,  $n = 2$  следующие суммы:

$$\left. \begin{aligned} \sin(2\alpha + 2\beta) + \sin(4\alpha + 2\beta) + \sin(6\alpha + 2\beta) + \sin(2\alpha + 4\beta) + \sin(4\alpha + 4\beta) + \\ + \sin(6\alpha + 4\beta) = \frac{\sin(4\alpha + 3\beta) \sin 3\alpha \sin 2\beta}{\sin \alpha \sin \beta} \\ \cos(2\alpha + 2\beta) + \cos(4\alpha + 2\beta) + \cos(6\alpha + 2\beta) + \cos(2\alpha + 4\beta) + \cos(4\alpha + 4\beta) + \\ + \cos(6\alpha + 4\beta) = \frac{\cos(4\alpha + 3\beta) \sin 3\alpha \sin 2\beta}{\sin \alpha \sin \beta} \end{aligned} \right\}$$

Если еще принять здесь  $\beta = \alpha$ , то тогда

$$\left. \begin{aligned} \sin 4\alpha + 2\sin 6\alpha + 2\sin 8\alpha + \sin 10\alpha = \frac{\sin 7\alpha \sin 3\alpha \sin 2\alpha}{\sin^2 \alpha} \\ \cos 4\alpha + 2\cos 6\alpha + 2\cos 8\alpha + \cos 10\alpha = \frac{\cos 7\alpha \sin 3\alpha \sin 2\alpha}{\sin^2 \alpha} \end{aligned} \right\}$$

Справедливость всех таких равенств, конечно, можно было бы проверить элементарным путем, с помощью тригонометрии, но это потребовало бы довольно сложных выкладок.

M. Marczewsky. Sur les différences finies des fonctions de deux variables indépendantes.

#### Resumé.

Dans cette Note je considère les notions des différences partielles et complètes (ces dernières — en sens un peu différent de celui de S. F. Lacroix) des fonctions de deux variables indépendantes, puis je donne la formule d'interpolation (analogue à celle de Newton) qu'on peut présenter sous la forme la plus condensée (N° 10):

$$f(x, y) = f(a, b) + \left( \frac{x-a}{h} \Delta_x + \frac{y-b}{k} \Delta_y \right)^{(1)} f(a, b) + \\ + \frac{1}{2!} \left( \frac{x-a}{h} \Delta_x + \frac{y-b}{k} \Delta_y \right)^{(2)} f(a, b) + \dots + \frac{1}{n!} \left( \frac{x-a}{h} \Delta_x + \frac{y-b}{k} \Delta_y \right)^{(n)} f(a, b).$$

Enfin je passe au procédé inverse à la différentiation finie, c'est à dire à l'intégration finie des fonctions de deux variables indépendantes (N° 14 — 15).

J'introduis une somme double finie en écrivant

$$F(x, y) = \sum \sum f(x, y), \quad \text{si l'on a } \Delta_{xy}^2 F(x, y) = f(x, y).$$

Le signe de la double sommation se trouve justifié dans la suite, quand on passe à la somme double définie. Il démontre la formule (N° 14)

$$\sum_{a+\mu h}^{a+m k} \sum_{b+\nu k}^{b+n k} f(x, y) = (f_{\mu, \nu} + f_{\mu, \nu+1} + \dots + f_{\mu, n-1}) + \\ + (f_{\mu+1, \nu} + f_{\mu+1, \nu+1} + \dots + f_{\mu+1, n-1}) + \dots + \\ + (f_{m-1, \nu} + f_{m-1, \nu+1} + \dots + f_{m-1, n-1}),$$

où  $F$  désigne la somme double indéfinie correspondante à  $f$ . A l'aide de cette relation fondamentale on peut parfois trouver effectivement quelques sommes doubles, dont on trouve des exemples dans N° 15.