

которого указанный интеграл понимается как предел

$$P. V. \int_{-1}^1 \frac{dx}{x} = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \left\{ \int_{-1}^{\epsilon} \frac{dx}{x} + \int_{-\epsilon}^1 \frac{dx}{x} \right\} = 0$$

(т. е. здесь $\epsilon = \epsilon_1 = \epsilon_2$). Здесь $P. V.$ — сокращенная запись выражения Principal Value (англ.) — главное значение (см. § 16.7, (5)).

§ 9.17. Формула Тейлора с остатком в интегральной форме

Пусть функция f имеет на некотором интервале, содержащем в себе точку a , непрерывную кусочногладкую производную порядка $r - 1$ включительно. Тогда на указанном интервале существует, за исключением конечного числа точек, производная $f^{(r)}(x)$, представляющая собой кусочнонепрерывную функцию (см. § 5.15). Для любого значения x из этого интервала имеет место формула Тейлора с остаточным членом в интегральной форме:

$$f(x) = \sum_{k=0}^{r-1} \frac{f^{(k)}(a)}{k!} (x-a)^k + R(x), \quad (1)$$

$$R(x) = \frac{1}{(r-1)!} \int_0^x (x-t)^{r-1} f^{(r)}(t) dt \quad (0! = 1). \quad (2)$$

Действительно, последовательное интегрирование $R(x)$ по частям дает

$$\begin{aligned} R(x) &= -\frac{f^{(r-1)}(a)}{(r-1)!} (x-a)^{r-1} + \frac{1}{(r-2)!} \int_a^x (x-t)^{r-2} f^{(r-1)}(t) dt = \\ &= -\frac{f^{(r-1)}(a)}{(r-1)!} (x-a)^{r-1} - \frac{f^{(r-2)}(a)}{(r-2)!} (x-a)^{r-2} + \\ &+ \frac{1}{(r-3)!} \int_a^x (x-t)^{r-3} f^{(r-2)}(t) dt = \dots = -\sum_{k=0}^{r-1} \frac{f^{(k)}(a)}{k!} (x-a)^k + f(x). \end{aligned}$$

Если в интеграле (2) сделать подстановку $t = a + (x-a)u$, $dt = (x-a)du$, то получим следующее выражение для остаточного члена:

$$\begin{aligned} R(x) &= (x-a)^r \psi(x), \\ \psi(x) &= \frac{1}{(r-1)!} \int_0^1 (1-u)^{r-1} f^{(r)}(a+(x-a)u) du. \end{aligned} \quad (3)$$

Здесь, если $f^{(r)}(x)$ непрерывна, то и $\psi(x)$ — непрерывная функция от x , потому что к интегралу (3) применима теорема о непрерывности его по параметру x (см. § 12.13). Если же функция f имеет непрерывные производные более высокого порядка $f^{(r+s)}(s > 0)$, то $\psi(x)$ законно дифференцировать s раз под знаком интеграла (см. § 13.12). Поэтому в этом случае $\psi(x)$ будет s раз непрерывно дифференцируема. Этот факт мы не могли бы получить, рассматривая остаточный член формулы Тейлора в форме Лагранжа, содержащей в себе функцию θ , дифференциальные свойства которой *a priori* неизвестны.

§ 9.18. Формулы Валлиса и Стирлинга *)

Формула Валлиса имеет вид

$$\sqrt{\pi} = \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{(m!)^2 2^{2m}}{(2m)!} \sqrt{m}. \quad (1)$$

Чтобы вывести ее, проинтегрируем по частям интеграл:

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} \sin^n x \, dx &= -\sin^{n-1} x \cos x \Big|_0^{\pi/2} + (n-1) \int_0^{\pi/2} \sin^{n-2} x \cos^2 x \, dx = \\ &= (n-1) \int_0^{\pi/2} \sin^{n-2} x \, dx - (n-1) \int_0^{\pi/2} \sin^n x \, dx. \end{aligned}$$

Перенося второй интеграл правой части этого равенства в левую и деля на n , получим

$$\int_0^{\pi/2} \sin^n x \, dx = \frac{n-1}{n} \int_0^{\pi/2} \sin^{n-2} x \, dx. \quad (2)$$

Отправляемся от четного и нечетного n и последовательно применения это равенство, понижаящего степень $\sin x$ на две единицы, получим

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} \sin^{2m} x \, dx &= \frac{2m-1}{2m} \frac{2m-3}{2m-2} \cdots \frac{1}{2} \int_0^{\pi/2} dx = \frac{(2m-1)!!}{2m!!} \frac{\pi}{2}, \\ \int_0^{\pi/2} \sin^{2m+1} x \, dx &= \frac{2m}{2m+1} \frac{2m-2}{2m-1} \cdots \frac{2}{3} \int_0^{\pi/2} \sin x \, dx = \frac{(2m)!!}{(2m+1)!!}. \end{aligned}$$

*) Д. Валлис (1616—1703) — английский математик; Д. Стирлинг (1692—1770) — шотландский математик.