

ГЛАВА Интегральное исчисление функций нескольких переменных (продолжение)

§ Поверхностные интегралы 1-ого рода

Пусть в R^3 имеется простая (ограниченная простым кусочно-гладким контуром) двусторонняя поверхность S , в каждой точке которой задана функция $f(x, y, z)$. Будем считать, что площадь поверхности — конечна, и функция $f(x, y, z)$ — ограничена на S .

Разобьем поверхность S на n произвольных простых непересекающихся кусочков:

$$S = \bigcup_{i=1}^n S_i \quad (S_i \cap S_j = \emptyset \quad \text{при} \quad i \neq j).$$

Обозначим через ΔS_i — площадь поверхности S_i , $i = 1, \dots, n$. Пусть $\omega = \max_{i=1, \dots, n} \text{diam } S_i$ — ранг дробления. Выберем $\forall (\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \in S_i$, $i = 1, \dots, n$.

Построим сумму

$$\sigma = \sum_{i=1}^n f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta S_i.$$

Определение. Если существует конечный предел: $\lim_{\omega \rightarrow 0} \sigma$, причем он не зависит от способа дробления поверхности S и от выбора точек (ξ_i, η_i, ζ_i) , $i = 1, \dots, n$, то он называется *поверхностным интегралом 1-ого рода от функции $f(x, y, z)$ по поверхности S* . Обозначим его: $\iint_{(S)} f(x, y, z) dS$.

Для поверхностного интеграла 1-ого рода можно расписать стандартные свойства интегралов и условия существования.

В частности, отметим, что:

- 1) $\iint_{(S)} dS = \Delta S$, где ΔS — площадь поверхности S ;
- 2) поверхностный интеграл 1-ого рода не зависит от выбора стороны поверхности (от ориентации поверхности).

Пример физического приложения криволинейного интеграла 1-ого рода. Пусть в точке (x, y, z) помещен неподвижный положительный электрический заряд величины q . Тогда если в точке (ξ, η, ζ) поместить единичный отрицательный электрический заряд, то (см. закон Кулона) он будет притягиваться к первому заряду с силой (см. рисунок 1):

$$\vec{F} = -\frac{kq}{r^3} \vec{r},$$

где $k = \text{const} > 0$, $\vec{r} = (\xi - x, \eta - y, \zeta - z)^T$, $r = |\vec{r}| = \sqrt{(\xi - x)^2 + (\eta - y)^2 + (\zeta - z)^2}$. Обозначим $\vec{F} = (F_x, F_y, F_z)^T$. Тогда

$$F_x = -\frac{kq(\xi - x)}{r^3}, \quad F_y = -\frac{kq(\eta - y)}{r^3}, \quad F_z = -\frac{kq(\zeta - z)}{r^3},$$

$$F = |\vec{F}| = \sqrt{F_x^2 + F_y^2 + F_z^2} = \frac{kq}{r^2}.$$

Предположим теперь, что имеется заряженная поверхность S , и $\rho(x, y, z)$ — плотность электрического заряда в точке $(x, y, z) \in S$. Если разбить поверхность на

маленькие кусочки, то каждый кусочек можно приближенно считать точечным зарядом. Тогда записывая для каждого кусочка закон Кулона, суммируя все по всем кусочкам и устремляя ранг дробления к нулю, можно найти силу, которая будет действовать на единичный электрический заряд противоположного знака, помещенный в точке (ξ, η, ζ) (см. рисунок 1): $\vec{F} = (F_x, F_y, F_z)^T$, где

$$F_x = - \iint_{(S)} \frac{k\rho(x, y, z)(\xi - x)}{r^3} dS,$$

$$F_y = - \iint_{(S)} \frac{k\rho(x, y, z)(\eta - y)}{r^3} dS,$$

$$F_z = - \iint_{(S)} \frac{k\rho(x, y, z)(\zeta - z)}{r^3} dS.$$

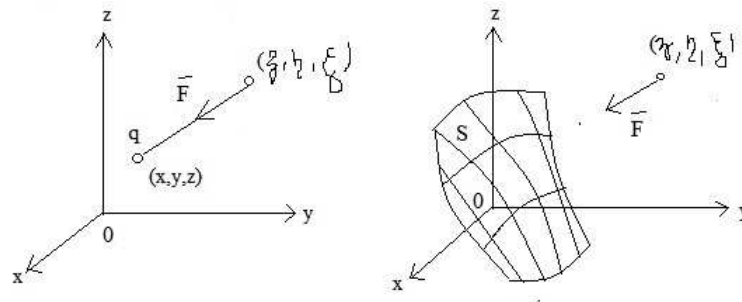


Рис. 1.

Рассмотрим правила вычисления поверхностного интеграла 1-ого рода (сведения его к Риманову интегралу).

1) Предположим, что поверхность S задана в явном виде:

$$z = z(x, y), \quad (x, y) \in D,$$

причем функция $z(x, y)$ имеет непрерывные частные производные $p = z'_x$, $q = z'_y$ в области D (поверхность гладкая).

Разобьем область D на n произвольных простых непересекающихся частей:

$$D = \bigcup_{i=1}^n D_i.$$

Тем самым, получим дробление поверхности S :

$$S = \bigcup_{i=1}^n S_i.$$

Тогда

$$\Delta S_i = \iint_{D_i} \sqrt{1 + p^2 + q^2} dx dy = \sqrt{1 + p^2 + q^2} \Big|_{(\hat{x}_i, \hat{y}_i)} \Delta D_i, \quad i = 1, \dots, n,$$

где $\Delta S_i, \Delta D_i$ — площади областей S_i, D_i ; $(\hat{x}_i, \hat{y}_i) \in D_i, i = 1, \dots, n$.

Полагая $\xi_i = \hat{x}_i, \eta_i = \hat{y}_i, \zeta_i = z(\hat{x}_i, \hat{y}_i), i = 1, \dots, n$, получаем:

$$\sigma = \sum_{i=1}^n f(\hat{x}_i, \hat{y}_i, z(\hat{x}_i, \hat{y}_i)) \sqrt{1 + p^2 + q^2} \Big|_{(\hat{x}_i, \hat{y}_i)} \Delta D_i.$$

Устремляя ранг дробления к нулю, приходим к формуле:

$$\iint_{(S)} f(x, y, z) dS = (R) \iint_D f(x, y, z(x, y)) \sqrt{1 + p^2 + q^2} dx dy,$$

где символ (R) служит обозначением Риманова интеграла.

2) Предположим теперь, что поверхность S задана в параметрическом виде:

$$x = \varphi(u, v), \quad y = \psi(u, v), \quad z = \chi(u, v), \quad (u, v) \in \Delta,$$

причем функции $\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)$ имеют непрерывные частные производные в области Δ (поверхность гладкая).

Разобьем заданную область Δ на n произвольных простых непересекающихся частей: $\Delta = \bigcup_{i=1}^n \Delta_i$. Тем самым, получим дробление поверхности S : $S = \bigcup_{i=1}^n S_i$.

Тогда

$$\Delta S_i = \iint_{\Delta_i} \sqrt{EG - F^2} dudv = \sqrt{EG - F^2} \Big|_{(\hat{u}_i, \hat{v}_i)} S(\Delta_i), \quad i = 1, \dots, n,$$

где $\Delta S_i, S(\Delta_i)$ — площади областей S_i, Δ_i ; $(\hat{u}_i, \hat{v}_i) \in \Delta_i, i = 1, \dots, n$; E, G, F — Гауссовы коэффициенты.

Полагая $\xi_i = \varphi(\hat{u}_i, \hat{v}_i), \eta_i = \psi(\hat{u}_i, \hat{v}_i), \zeta_i = \chi(\hat{u}_i, \hat{v}_i), i = 1, \dots, n$, получаем:

$$\sigma = \sum_{i=1}^n f(\varphi(\hat{u}_i, \hat{v}_i), \psi(\hat{u}_i, \hat{v}_i), \chi(\hat{u}_i, \hat{v}_i)) \sqrt{EG - F^2} \Big|_{(\hat{u}_i, \hat{v}_i)} S(\Delta_i).$$

Устремляя ранг дробления к нулю, приходим к формуле:

$$\iint_{(S)} f(x, y, z) dS = (R) \iint_{\Delta} f(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) \sqrt{EG - F^2} dudv,$$

где снова символ (R) служит обозначением Риманова интеграла.

§ Поверхностные интегралы 2-ого рода

Пусть в R^3 имеется простая (ограниченная простым кусочно-гладким контуром) двусторонняя поверхность S , в каждой точке которой задана векторная функция $\vec{F} = (P(x, y, z), Q(x, y, z), R(x, y, z))^T$. Будем считать, что площадь поверхности — конечна, и компоненты вектора $\vec{F}(x, y, z)$ — ограничены на S .

Найдем D_x, D_y, D_z — проекции поверхности S на координатные плоскости Oyz, Oxz, Oxy , соответственно.

Разобьем поверхность S на n произвольных простых непересекающихся кусочков:

$$S = \bigcup_{i=1}^n S_i \quad (S_i \cap S_j = \emptyset \quad \text{при} \quad i \neq j).$$

Обозначим ΔS_i — площадь поверхности S_i , $i = 1, \dots, n$; $\omega = \max_{i=1, \dots, n} \text{diam } S_i$ — ранг дробления.

Пусть D_{xi} , D_{yi} , D_{zi} — проекции поверхности S_i на координатные плоскости Oyz , Oxz , Oxy , а ΔD_{xi} , ΔD_{yi} , ΔD_{zi} — площади этих проекций, соответственно.

Выберем $\forall (\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \in S_i$, $i = 1, \dots, n$. Построим сумму

$$\sigma = \pm \sum_{i=1}^n (P(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta D_{xi} + Q(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta D_{yi} + R(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta D_{zi}).$$

Здесь выбор знака " \pm " определяется выбором стороны поверхности S .

Определение. Если существует конечный предел: $\lim_{\omega \rightarrow 0} \sigma$, причем он не зависит от способа дробления поверхности S и от выбора точек (ξ_i, η_i, ζ_i) , $i = 1, \dots, n$, то он называется поверхностным интегралом 2-ого рода от векторной функции $\vec{F}(x, y, z)$ по поверхности S . Обозначим его:

$$\iint_{(S)} P(x, y, z) dydz + Q(x, y, z) dx dz + R(x, y, z) dx dy.$$

Для поверхностного интеграла 2-ого рода можно расписать стандартные свойства интегралов и условия существования.

В частности, отметим, что, согласно определению, поверхностный интеграл 2-ого рода (а точнее, его знак) зависит от выбора стороны поверхности (от ориентации поверхности).

Замечание. Предположим, что поверхность S представляет собой кусок плоскости:

$$z = C = \text{const}, \quad (x, y) \in D_z.$$

Нормаль к поверхности выберем, направленную вертикально вверх (т.е. работаем с верхней стороной поверхности). Тогда интегральная сумма σ для поверхностного интеграла совпадет с суммой Римана для двойного интеграла

$$(R) \iint_{D_z} R(x, y, C) dx dy.$$

Здесь (R) — представляет собой обозначение Риманова интеграла. Таким образом, двойной Риманов интеграл — это частный случай поверхностного интеграла (или иначе: поверхностный интеграл — это обобщение Риманова интеграла).

Рассмотрим правила вычисления поверхностного интеграла 2-ого рода (сведения его к Риманову интегралу).

1) Предположим, что поверхность S задана в явном виде:

$$S : z = z(x, y), \quad (x, y) \in D_z.$$

Тогда

$$\iint_{(S)} R(x, y, z) dx dy = (R) \iint_{D_z} R(x, y, z(x, y)) dx dy.$$

Аналогично, если

$$S: y = y(x, z), \quad (x, z) \in D_y,$$

то

$$\iint_{(S)} Q(x, y, z) dx dz = (R) \iint_{D_y} Q(x, y(x, z), z) dx dz.$$

А если

$$S: x = x(y, z), \quad (y, z) \in D_x,$$

то

$$\iint_{(S)} P(x, y, z) dy dz = (R) \iint_{D_x} P(x(y, z), y, z) dy dz.$$

В самом деле, достаточно заметить, что интегральные суммы у интегралов в левых и правых частях соответствующих равенств совпадают.

Значит,

$$\begin{aligned} & \iint_{(S)} P(x, y, z) dy dz + Q(x, y, z) dx dz + R(x, y, z) dx dy = \\ &= (R) \iint_{D_x} P(x(y, z), y, z) dy dz + (R) \iint_{D_y} Q(x, y(x, z), z) dx dz + \\ & \quad + (R) \iint_{D_z} R(x, y, z(x, y)) dx dy. \end{aligned}$$

Заметим, однако, что данную формулу редко когда удастся применить на практике, поскольку она предполагает явное выражение всех трех переменных x , y и z из уравнения поверхности, а это возможно только для самых простейших поверхностей.

2) Предположим теперь, что поверхность S задана в параметрическом виде:

$$x = \varphi(u, v), \quad y = \psi(u, v), \quad z = \chi(u, v), \quad (u, v) \in \Delta,$$

причем функции $\varphi(u, v)$, $\psi(u, v)$, $\chi(u, v)$ имеют непрерывные частные производные в области Δ (поверхность гладкая).

Пусть $\vec{n}_i = (\cos \lambda_i, \cos \mu_i, \cos \nu_i)^T$ — единичная нормаль к поверхности S в точке (ξ_i, η_i, ζ_i) ; $i = 1, \dots, n$. Тогда

$$\Delta S_i \approx \frac{\Delta D_{xi}}{|\cos \lambda_i|} \approx \frac{\Delta D_{yi}}{|\cos \mu_i|} \approx \frac{\Delta D_{zi}}{|\cos \nu_i|}, \quad i = 1, \dots, n.$$

Эти соотношения позволяют сводить поверхностные интегралы 2-ого рода к поверхностным интегралам 1-ого рода:

$$\begin{aligned} \iint_{(S)} P(x, y, z) dy dz &= \pm \iint_{(S)} P(x, y, z) \cos \lambda dS, & dy dz &= \Delta D_x \\ \iint_{(S)} Q(x, y, z) dx dz &= \pm \iint_{(S)} Q(x, y, z) \cos \mu dS, & dx dz &= \Delta D_y \\ \iint_{(S)} R(x, y, z) dx dy &= \pm \iint_{(S)} R(x, y, z) \cos \nu dS, & dx dy &= \Delta D_z \end{aligned}$$

Отсюда имеем:

$$\begin{aligned}
& \iint_{(S)} P(x, y, z) dydz + Q(x, y, z) dx dz + R(x, y, z) dx dy = \\
& = \pm \iint_{(S)} (P(x, y, z) \cos \lambda + Q(x, y, z) \cos \mu + R(x, y, z) \cos \nu) dS = \\
& = \pm (R) \iint_{\Delta} \left(P(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) \frac{A}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}} + \right. \\
& \quad \left. + Q(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) \frac{B}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}} + \right. \\
& \quad \left. + R(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) \frac{C}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}} \right) \sqrt{A^2 + B^2 + C^2} dudv = \\
& = \pm (R) \iint_{\Delta} (P(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) A + \\
& \quad + Q(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) B + R(\varphi(u, v), \psi(u, v), \chi(u, v)) C) dudv.
\end{aligned}$$

Здесь

$$A = \frac{D(\psi, \chi)}{D(u, v)}, \quad B = \frac{D(\chi, \varphi)}{D(u, v)}, \quad C = \frac{D(\varphi, \psi)}{D(u, v)}.$$

Пример. Найдем

$$I = \iint_{(S)} x dydz + y dx dz + z dx dy,$$

где S — внешняя сторона сферы: $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$.

Введем сферические координаты:

$$\begin{cases} x = R \cos u \cos v, \\ y = R \sin u \cos v, \\ z = R \sin v, \end{cases} \quad u \in [0, 2\pi], \quad v \in [-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}].$$

Тогда

$$A = R^2 \cos u \cos^2 v, \quad B = R^2 \sin u \cos^2 v, \quad C = R^2 \sin v \cos v.$$

Заметим, что внешней стороне сферы соответствует в выведенной выше формуле знак "+". Получаем:

$$\begin{aligned}
I &= \int_0^{2\pi} du \int_{-\pi/2}^{\pi/2} ((R \cos u \cos v)(R^2 \cos u \cos^2 v) + \\
& \quad + (R \sin u \cos v)(R^2 \sin u \cos^2 v) + (R \sin v)(R^2 \sin v \cos v)) dv = \\
&= \int_0^{2\pi} du \int_{-\pi/2}^{\pi/2} R^3 \cos v dv = 4\pi R^3.
\end{aligned}$$