

(т. е. получаем формулу

$$\int_V \int \int f(x, y, z) dv = \int_a^b dx \int_{y_1(x)}^{y_2(x)} dy \int_{z_1(x, y)}^{z_2(x, y)} f(x, y, z) dz.$$

Пример. Тройной интеграл, взятый по шару

$$x^2 + y^2 + z^2 \leq a^2,$$

записать в виде повторного.

Ответ.

$$\int_{x^2+y^2+z^2 \leq a^2} \int \int \int f(x, y, z) dv = \int_{-a}^a dx \int_{-\sqrt{a^2-x^2}}^{\sqrt{a^2-x^2}} dy \int_{-\sqrt{a^2-x^2-y^2}}^{\sqrt{a^2-x^2-y^2}} f(x, y, z) dz.$$

#### § 4. Замена переменных в тройном интеграле

Мы уже встречались с заменой переменных в двойном интеграле (§ 6 гл. 1) и в однократном (вып. 1, гл. 6, § 2). Здесь мы рассмотрим вопрос о замене переменных в тройном интеграле. Содержание этого параграфа во многом аналогично § 6 гл. 1.

##### 1. отображение пространственных областей.

Рассмотрим два экземпляра трехмерного пространства. Пусть в одном из них введены координаты  $x, y, z$ , а в другом — координаты  $\xi, \eta, \zeta$ . Пусть, далее,  $V$  и  $\Omega$  — две области в этих пространствах, ограниченные

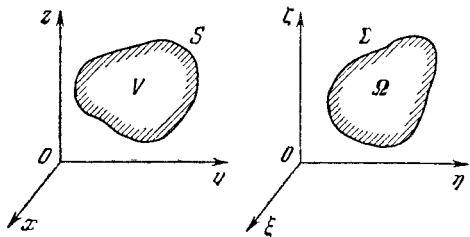


Рис. 2.3.

кусочно-гладкими поверхностями  $S$  и  $\Sigma$  соответственно (рис. 2.3). Предположим, что между точками этих областей установлено взаимно однозначное и в обе стороны непрерывное соответствие. Это соответствие может быть записано с помощью трех функций

$$x = x(\xi, \eta, \zeta), \quad y = y(\xi, \eta, \zeta), \quad z = z(\xi, \eta, \zeta) \quad (2.11)$$

или с помощью обратных функций

$$\xi = \xi(x, y, z), \quad \eta = \eta(x, y, z), \quad \zeta = \zeta(x, y, z). \quad (2.12)$$

Предположим, что функции (2.11) и (2.12) не только непрерывны, но и имеют непрерывные частные производные первого порядка. Тогда якобианы

$$\frac{D(x, y, z)}{D(\xi, \eta, \zeta)} \quad \text{и} \quad \frac{D(\xi, \eta, \zeta)}{D(x, y, z)}$$

существуют и непрерывны. Мы будем предполагать, что каждый из этих якобианов отличен от нуля. При этих условиях выполняется соотношение

$$\frac{D(x, y, z)}{D(\xi, \eta, \zeta)} \cdot \frac{D(\xi, \eta, \zeta)}{D(x, y, z)} = 1. \quad (2.13)$$

Как и в двумерном случае, можно показать, что соответствие, определяемое формулами (2.11) и (2.12), переводит внутренние точки одной области во внутренние точки другой, а граничные точки — опять-таки в граничные.

**2. Криволинейные координаты в пространстве.** Отображение (2.11) переводит область  $\Omega$  в  $V$ . Следовательно, задание точки  $(\xi, \eta, \zeta)$  из  $\Omega$  вполне определяет соответствующую точку  $(x, y, z)$  из  $V$ . Иначе говоря, величины  $\xi, \eta, \zeta$  можно рассматривать как координаты (отличные, конечно, от декартовых) точек области  $V$ . Они называются *криволинейными координатами*.

Рассмотрим в  $\Omega$  плоскость, определенную условием  $\xi = \xi_0$ , т. е. параллельную координатной плоскости  $\eta\zeta$ . Отображение (2.11) переводит ее в некоторую поверхность. Декартовы координаты точек этой поверхности суть \*)

$$x = x(\xi_0, \eta, \zeta), \quad y = y(\xi_0, \eta, \zeta), \quad z = z(\xi_0, \eta, \zeta). \quad (2.14)$$

Придавая  $\xi_0$  различные значения, мы получим некоторое семейство поверхностей, зависящее от  $\xi$  как от параметра. Плоскости  $\eta = \text{const}$  и  $\zeta = \text{const}$  переходят при отображении (2.11) в два аналогичных семейства поверхностей в области  $V$ . Эти три семейства поверхностей называются *координатными*. Через каждую точку области  $V$  проходит по одной поверхности каждого из трех семейств (при условии взаимной однозначности отображения (2.11)).

**3. Цилиндрические и сферические координаты.** Рассмотрим две наиболее употребительные системы криволинейных координат в пространстве — *цилиндрические* и *сферические* координаты.

а) *Цилиндрические координаты.* Определим положение точки  $M$  в пространстве ее декартовой координатой  $z$  и полярными координатами  $r, \varphi$  ее проекции  $M_1$  на плоскость  $xu$  (рис. 2.4). Величины  $r, \varphi, z$  называются *цилиндрическими координатами* точки  $M$ . Непосредственно из чертежа видно, что они связаны с декартовыми координатами точки  $M$  следующими соотношениями:

$$x = r \cos \varphi, \quad y = r \sin \varphi, \quad z = z. \quad (2.15)$$

\*) Выражения (2.14) представляют собой так называемые параметрические уравнения поверхности. Подробнее о параметрических уравнениях поверхности будет сказано в гл. 3.

Цилиндрическим координатам отвечают следующие три семейства координатных поверхностей:

- а) цилиндры  $r = \text{const}$  ( $0 \leq r < \infty$ ),
- б) вертикальные полуплоскости  $\varphi = \text{const}$  ( $0 \leq \varphi < 2\pi$ ),
- γ) горизонтальные плоскости  $z = \text{const}$  ( $-\infty < z < \infty$ ).

Якобиан, соответствующий переходу от декартовых координат к цилиндрическим, равен

$$\frac{D(x, y, z)}{D(r, \varphi, z)} = \begin{vmatrix} \cos \varphi & \sin \varphi & 0 \\ -r \sin \varphi & r \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = r. \quad (2.16)$$

Формулы (2.15), устанавливающие связь между декартовыми и цилиндрическими координатами, определяют отображение области

$$0 \leq r < \infty, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \quad -\infty < z < \infty \quad (2.17)$$

пространства переменных  $(r, \varphi, z)$  на все пространство  $(x, y, z)$ . При этом каждой точке  $(0, 0, z_0)$  отвечает в области, определенной неравенствами (2.17), целый полусегмент

$$r = 0, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \quad z = z_0.$$

Таким образом, в точках, лежащих на оси  $z$ , наше отображение не является взаимно однозначным. Во всех остальных точках пространства  $(x, y, z)$  рассматриваемое соответствие будет, очевидно, взаимно однозначным.

б) *Сферические координаты.* Определим положение точки  $M$  в пространстве следующими тремя величинами:

а) расстояние  $\rho$  от начала координат  $O$  до  $M$ ,

б) угол  $\theta$  между отрезком  $OM$  и положительным направлением оси  $z$ ,

γ) угол  $\varphi$  между проекцией  $OM_1$  отрезка  $OM$  на плоскость  $xu$  и положительным направлением оси  $x$  (рис. 2.5). Величины  $\rho$ ,  $\theta$  и  $\varphi$  называются *сферическими координатами* точки  $M$ . Из чертежа видно, что декар-

товы координаты точки  $M$  связаны с ее сферическими координатами следующими соотношениями:

$$x = \rho \sin \theta \cos \varphi, \quad y = \rho \sin \theta \sin \varphi, \quad z = \rho \cos \theta. \quad (2.18)$$

Сферическим координатам отвечают следующие три семейства координатных поверхностей:

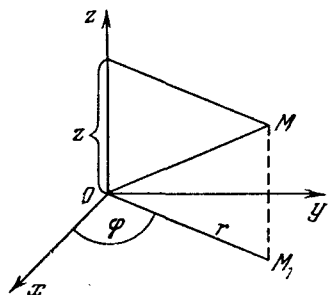


Рис. 2.4.

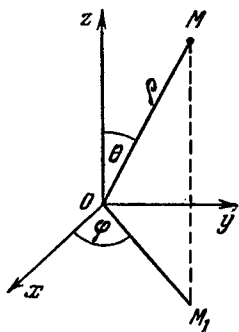


Рис. 2.5.

α) сферы  $\rho = \text{const}$  ( $0 \leq \rho < \infty$ ),

β) полуконусы  $\theta = \text{const}$  ( $0 \leq \theta \leq \pi$ ),

γ) вертикальные полуплоскости  $\varphi = \text{const}$  ( $0 \leq \varphi < 2\pi$ ).

Якобиан, соответствующий переходу от декартовых координат к сферическим, равен

$$\begin{vmatrix} \sin \theta \cos \varphi & \sin \theta \sin \varphi & \cos \theta \\ \rho \cos \theta \cos \varphi & \rho \cos \theta \sin \varphi & -\rho \sin \theta \\ -\rho \sin \theta \sin \varphi & \rho \sin \theta \cos \varphi & 0 \end{vmatrix} = \rho^2 \sin \theta. \quad (2.19)$$

Формулы (2.18) определяют отображение области (полубесконечный брус)

$$0 \leq \rho < \infty, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi$$

пространства  $(\rho, \theta, \varphi)$  на все пространство  $(x, y, z)$ . Это отображение, как и отображение, отвечающее цилиндрическим координатам, взаимно однозначно во всех точках пространства  $(x, y, z)$ , кроме точек, лежащих на оси  $z$ . Каждой точке  $(0, 0, z_0)$  отвечает полу-сегмент  $\rho = z_0$ ,  $\theta = 0$  (или  $\theta = \pi$ , если  $z_0 < 0$ ),  $0 \leq \varphi < 2\pi$ , а точке  $(0, 0, 0)$  отвечает прямоугольник  $\rho = 0$ ,  $0 \leq \theta \leq \pi$ ,  $0 \leq \varphi < 2\pi$ .

**4. Элемент объема в криволинейных координатах.** Найдем теперь выражение элемента объема в криволинейных координатах. Рассмотрим снова некоторую пространственную область  $V$ , в которой введены криволинейные координаты  $\xi, \eta, \zeta$ , связанные с декартовыми координатами  $x, y, z$  формулами

$$\begin{aligned} x &= x(\xi, \eta, \zeta), & y &= y(\xi, \eta, \zeta), \\ z &= z(\xi, \eta, \zeta). \end{aligned} \quad (2.20)$$

Функции  $x(\xi, \eta, \zeta)$ ,  $y(\xi, \eta, \zeta)$  и  $z(\xi, \eta, \zeta)$  мы предполагаем непрерывными и имеющими непрерывные производные, а якобиан  $\frac{D(x, y, z)}{D(\xi, \eta, \zeta)}$  считаем отличным от нуля.

Рассмотрим три пары бесконечно близких между собой координатных поверхностей. Пусть первая из этих пар задается фиксированными значениями первой координаты, равными соответственно  $\xi$  и  $\xi + d\xi$ , вторая — значениями  $\eta$  и  $\eta + d\eta$  второй координаты и третья — значениями  $\zeta$  и  $\zeta + d\zeta$  третьей координаты. Эти три пары поверхностей вырезают в пространстве бесконечно малый криволинейный параллелепипед. Найдем его объем  $dv$ , пренебрегая величинами выше первого порядка малости по сравнению с этим объемом. С точностью до бесконечно малых высшего порядка этот параллелепипед совпадает с прямолинейным параллелепипедом, ребрами которого служат векторы  $\overline{PP_1}$ ,  $\overline{PP_2}$  и  $\overline{PP_3}$  (рис. 2.6). Легко про-

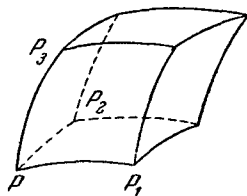


Рис. 2.6.

верить, что эти векторы имеют следующие координаты (мы опять здесь ограничиваемся главными членами)

$$\overline{PP}_1 = \left( \frac{\partial x}{\partial \xi} d\xi, \quad \frac{\partial y}{\partial \xi} d\xi, \quad \frac{\partial z}{\partial \xi} d\xi \right),$$

$$\overline{PP}_2 = \left( \frac{\partial x}{\partial \eta} d\eta, \quad \frac{\partial y}{\partial \eta} d\eta, \quad \frac{\partial z}{\partial \eta} d\eta \right),$$

$$\overline{PP}_3 = \left( \frac{\partial x}{\partial \zeta} d\zeta, \quad \frac{\partial y}{\partial \zeta} d\zeta, \quad \frac{\partial z}{\partial \zeta} d\zeta \right).$$

Как известно, объем параллелепипеда, построенного на трех векторах, равен абсолютной величине детерминанта, составленного из координат этих векторов. Следовательно,

$$dv = \pm \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial \xi} d\xi & \frac{\partial y}{\partial \xi} d\xi & \frac{\partial z}{\partial \xi} d\xi \\ \frac{\partial x}{\partial \eta} d\eta & \frac{\partial y}{\partial \eta} d\eta & \frac{\partial z}{\partial \eta} d\eta \\ \frac{\partial x}{\partial \zeta} d\zeta & \frac{\partial y}{\partial \zeta} d\zeta & \frac{\partial z}{\partial \zeta} d\zeta \end{vmatrix} = \pm \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial \xi} & \frac{\partial y}{\partial \xi} & \frac{\partial z}{\partial \xi} \\ \frac{\partial x}{\partial \eta} & \frac{\partial y}{\partial \eta} & \frac{\partial z}{\partial \eta} \\ \frac{\partial x}{\partial \zeta} & \frac{\partial y}{\partial \zeta} & \frac{\partial z}{\partial \zeta} \end{vmatrix} d\xi d\eta d\zeta,$$

где знак плюс или минус берется так, чтобы все выражение было положительно. Итак, мы получим, что

$$dv = |J(\xi, \eta, \zeta)| d\xi d\eta d\zeta, \quad (2.21)$$

где  $J(\xi, \eta, \zeta) = \frac{D(x, y, z)}{D(\xi, \eta, \zeta)}$  — якобиан преобразования (2.20).

**5. Замена переменных в тройном интеграле. Геометрический смысл якобиана.** Мы показали, что объем бесконечно малого элемента выражается в криволинейных координатах формулой (2.21). Из нее сразу следует, что объем конечной области  $V$  записывается в виде тройного интеграла\*)

$$\int \int \int_{\Omega} |J(\xi, \eta, \zeta)| d\xi d\eta d\zeta, \quad (2.22)$$

взятого по той области  $\Omega$  изменения переменных  $\xi, \eta, \zeta$ , которая переводится в область  $V$  отображением (2.20).

Из этого выражения для объема формула замены переменных получается с помощью следующих рассуждений, аналогичных изложенным в п. 6 § 6 гл. 1.

\*) Мы опустили здесь те оценки, которые в § 6 гл. 1 были проведены для двух переменных.

Читатель, разобравший доказательство теоремы 1.7, легко воспроизведет аналогичное доказательство и для данного случая. Здесь, как и в случае двух переменных, основная идея состоит в аппроксимации нелинейного отображения малой области подходящим ее линейным отображением.

Пусть  $f(x, y, z)$  — непрерывная функция, заданная в замкнутой ограниченной области  $V$ . При этих предположениях интеграл

$$\int \int \int_V f(x, y, z) dx dy dz \quad (2.23)$$

существует. Он представляет собой предел интегральных сумм вида

$$\sum_{i=1}^n f(x_i, y_i, z_i) \Delta v_i. \quad (2.24)$$

Пусть формулы (2.20) устанавливают соответствие между областью  $V$  и некоторой областью  $\Omega$  изменения переменных  $\xi, \eta, \zeta$ , причем это соответствие удовлетворяет условиям, указанным в п. 1. В силу этого соответствия, каждому разбиению  $\{V_i\}$  области  $V$  на части отвечает определенное разбиение  $\{\Omega_i\}$  области  $\Omega$ , и обратно. Согласно (2.22) можно объем  $\Delta v_i$  области  $V_i$  представить в виде

$$\Delta v_i = \int \int \int_{\Omega_i} |J(\xi, \eta, \zeta)| d\xi d\eta d\zeta.$$

Применив к этому интегралу теорему о среднем, получим

$$\Delta v_i = |J(\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*)| \Delta \omega_i,$$

где  $\Delta \omega_i$  — объем частичной области  $\Omega_i$ , а  $(\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*)$  — некоторая точка, принадлежащая  $\Omega_i$ .

В сумме (2.24) каждая из точек  $(x_i, y_i, z_i)$  выбирается внутри соответствующей области  $V_i$  произвольно. В частности, можно в качестве  $(x_i, y_i, z_i)$  взять ту точку, которая имеет криволинейные координаты  $\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*$ . Следовательно, интегральную сумму (2.24) можно переписать в виде

$$\sum_{i=1}^n f(x(\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*), y(\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*), z(\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*)) |J(\xi_i^*, \eta_i^*, \zeta_i^*)| \Delta \omega_i, \quad (2.25)$$

т. е. в виде интегральной суммы, отвечающей интегралу

$$\int \int \int_{\Omega} f(x(\xi, \eta, \zeta), y(\xi, \eta, \zeta), z(\xi, \eta, \zeta)) |J(\xi, \eta, \zeta)| d\xi d\eta d\zeta. \quad (2.26)$$

Этот интеграл заведомо существует, так как подынтегральная функция в нем непрерывна. Рассмотрим некоторую последовательность неограниченно измельчающихся разбиений  $\{V_i\}$  области  $V$ . Ей отвечает, в силу отображения (2.20), определенная последовательность разбиений  $\{\Omega_i\}$  области  $\Omega$ , причем если максимум диаметров областей  $V_i$  стремится к нулю, то максимум диаметров областей  $\Omega_i$  тоже стре-

мится к нулю. Этой последовательности разбиений отвечает последовательность интегральных сумм, каждую из которых можно записать в виде (2.24) или в виде (2.25). Предел этой последовательности интегральных сумм (2.24) равен интегралу (2.23), а предел сумм (2.25) — есть интеграл (2.26). Таким образом, интегралы (2.23) и (2.26) представляют собой пределы одних и тех же интегральных сумм. Следовательно, они равны, т. е.

$$\begin{aligned} & \int \int \int_V f(x, y, z) dv = \\ & = \int \int \int_{\Omega} f(x(\xi, \eta, \zeta), y(\xi, \eta, \zeta), z(\xi, \eta, \zeta)) |J(\xi, \eta, \zeta)| d\omega. \end{aligned} \quad (2.27)$$

Итак, если задано взаимно однозначное отображение замкнутой ограниченной области  $V$  на область  $\Omega$ , непрерывное, непрерывно дифференцируемое и имеющее отличный от нуля якобиан, и если  $f(x, y, z)$  — непрерывная функция, определенная в этой области  $V$ , то имеет место формула (2.27) — формула замены переменных в тройном интеграле.

Нетрудно показать, что она справедлива не только для непрерывной функции  $f$ , но и для ограниченной функции, непрерывной в  $V$  всюду, кроме точек, образующих множество объема нуль.

Вернемся снова к формулам (2.20), устанавливающим соответствие между областью  $V$  изменения переменных  $x, y, z$  и областью  $\Omega$  изменения переменных  $\xi, \eta, \zeta$ . Это соответствие переводит лежащий в  $\Omega$  бесконечно малый параллелепипед

$$\xi_0 \leq \xi \leq \xi_0 + d\xi, \quad \eta_0 \leq \eta \leq \eta_0 + d\eta, \quad \zeta_0 \leq \zeta \leq \zeta_0 + d\zeta,$$

объем которого равен  $d\omega = d\xi d\eta d\zeta$ , в криволинейный параллелепипед, определяемый теми же неравенствами, с объемом

$$dv = |J(\xi, \eta, \zeta)| d\xi d\eta d\zeta. \quad (2.28)$$

Следовательно, модуль якобиана  $|J(\xi, \eta, \zeta)|$  — это отношение бесконечно малых объемов, отвечающих друг другу при отображении (2.20) (рис. 2.7).

В простейших случаях якобиан, отвечающий той или иной замене переменных, можно найти, пользуясь выражением (2.28) для элемента объема, из чисто геометрических соображений, не проводя вычислений. Покажем это на примерах цилиндрических и сферических координат.

*Цилиндрические координаты.* Рассмотрим элемент объема, заключенный между тремя парами бесконечно близких координатных поверхностей, а именно, двумя цилиндрами радиусов  $r$  и  $r + dr$ , двумя горизонтальными плоскостями, лежащими на уровнях  $z$  и  $z + dz$ .

и двумя полуплоскостями, проходящими через ось  $z$  и составляющими с осью  $x$  углы  $\varphi$  и  $\varphi + d\varphi$ . Ограниченный ими элемент объема представляет собой, с точностью до малых высшего порядка, прямо-

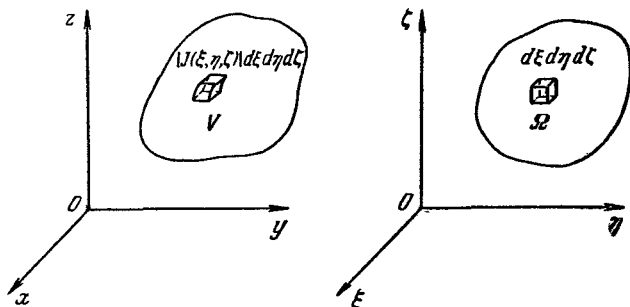


Рис. 2.7.

угольный параллелепипед с ребрами  $dr$ ,  $dz$  и  $r d\varphi$  (рис. 2.8). Его объем равен

$$r dr d\varphi dz,$$

откуда видно, что якобиан перехода от декартовых координат к цилиндрическим равен  $r$ .

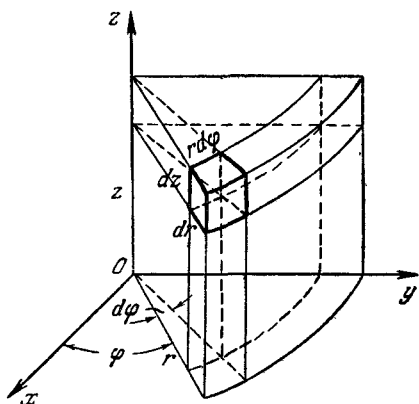


Рис. 2.8.

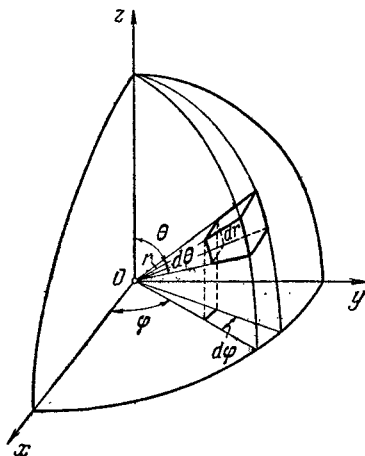


Рис. 2.9.

**Сферические координаты.** Рассмотрим область, ограниченную двумя сферами радиусов  $r$  и  $r + dr$ , двумя полуконусами, определяемыми углами  $\theta$  и  $\theta + d\theta$  (отсчитываемыми от оси  $z$ ), и двумя полуплоскостями, составляющими углы  $\varphi$  и  $\varphi + d\varphi$  с плоскостью  $xz$ .



Эту область можно считать прямоугольным параллелепипедом с ребрами  $r d\theta$ ,  $dr$  и  $r \sin \theta d\varphi$  (рис. 2.9). Следовательно, объем этого параллелепипеда равен

$$r^2 \sin \theta dr d\theta d\varphi,$$

откуда видно, что соответствующий якобиан равен

$$r^2 \sin \theta.$$

## § 5. Понятие о многомерных интегралах

**1. Общие сведения.** Те определения и факты, которые в первой главе были изложены для двух переменных, а в этой — для трех, могут быть перенесены на случай любого числа переменных. Именно, прежде всего определяется объем  $n$ -мерного параллелепипеда.

В соответствии с известными из аналитической геометрии формулами, представляющими площадь параллелограмма и объем параллелепипеда в виде детерминантов, за объем  $n$ -мерного параллелепипеда принимается абсолютная величина детерминанта, элементами строк (или столбцов) которого служат координаты векторов, образующих ребра этого параллелепипеда. Далее, отправляясь от объема параллелепипеда, нетрудно ввести объем для многогранных  $n$ -мерных тел, а затем определить объем и для некоторого класса областей в  $n$ -мерном пространстве. После этого интеграл от функции  $n$  переменных  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$  вводится как предел соответствующих интегральных сумм;  $n$ -кратный интеграл от  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$ , взятый по некоторой  $n$ -мерной области  $G$ , обозначается символом

$$\int \int \dots \int_G f(x_1, x_2, \dots, x_n) dx_1 dx_2 \dots dx_n.$$

При соответствующих условиях, налагаемых на область  $G$  и на подынтегральную функцию,  $n$ -кратный интеграл может быть записан с помощью  $n$  последовательных интегрирований по каждому переменному в отдельности, т. е. в виде

$$\begin{aligned} & \int \int \dots \int_G f(x_1, x_2, \dots, x_n) dx_1 dx_2 \dots dx_n = \\ & = \int_a^b dx_1 \int_{x_2^{(1)}(x_1)}^{x_2^{(2)}(x_1)} dx_2 \dots \int_{x_n^{(1)}(x_1, \dots, x_{n-1})}^{x_n^{(2)}(x_1, \dots, x_{n-1})} f(x_1, x_2, \dots, x_n) dx_n. \end{aligned}$$

Формула замены переменных в  $n$ -кратном интеграле аналогична соответствующим формулам для двойных и тройных интегралов, а именно, если  $x_i = x_i(y_1, y_2, \dots, y_n)$ ,  $i = 1, 2, \dots, n$ ,