

Лекция: «Тройной интеграл»

Определение и свойства тройного интеграла. Переход от тройного интеграла к трёхкратному в декартовой системе координат. Замена переменных в тройном интеграле. Тройной интеграл в цилиндрических и сферических координатах.

Вычисление объёма, массы, статических моментов, координат центра тяжести, моментов инерции тел.

Понятие тройного интеграла

1. Разобьем область V на n элементарных непересекающихся объёмов ΔV_i : $\sum_{i=1}^n \Delta V_i = V$.
2. Диаметр разбиения λ есть наибольший из размеров λ_i элементарных объёмов ΔV_i , которые равны наибольшей длине отрезка, чьи концы принадлежат элементарному объёму ΔV_i : $\lambda = \max_{i=1,2,\dots,n} \lambda_i$.
3. В каждом элементарном объёме ΔV_i выберем произвольную точку $P_i(\xi_i; \eta_i; \zeta_i)$. Вычислим значение функции $U = f(x, y, z)$ в этой точке $f(P_i) = f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i)$.
4. Составим произведение $f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i)$ на ΔV_i для всех ΔV_i и образуем сумму всех таких произведений $\sum_{i=1}^n f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta V_i$.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 55.1. *Сумма $\sum_{i=1}^n f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta V_i$ называется n -ой интегральной суммой, образованной для функции $U = f(x, y, z)$ по области V .*

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 55.2. Тройным интегралом от функции $f(x, y, z)$ по области V называется предел, к которому стремится n -я интегральная сумма $\sum_{i=1}^n f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta V_i$ при неограниченном увеличении числа элементов разбиения ΔV_i и условии стремления диаметра разбиения λ к нулю.

$$\lim_{\substack{n \rightarrow +\infty \\ \lambda \rightarrow 0}} \sum_{i=1}^n f(\xi_i, \eta_i, \zeta_i) \Delta V_i = \iiint_V f(x, y, z) dV. \quad (55.1)$$

Очевидно, что в силу условия разбиения $\sum_{i=1}^n \Delta V_i = V$, а следовательно, и

$$\lim_{\substack{n \rightarrow +\infty \\ \lambda \rightarrow 0}} \sum_{i=1}^n \Delta V_i = \iiint_V dV = V, \quad (55.2)$$

т.е. объёму области V .

ТЕОРЕМА 55.1. Для всякой непрерывной в замкнутой области V функции $U = f(x, y, z)$ тройной интеграл $\iiint f(x, y, z) dV$ существует.

55.2. Свойства тройного интеграла

- Постоянный множитель k ($k \neq 0$) можно выносить за знак тройного интеграла:

$$\iiint_V k f(x, y, z) dV = k \iiint_V f(x, y, z) dV.$$

- Тройной интеграл от суммы функций равен сумме тройных интегралов от этих функций

$$\iiint_V (f(x, y, z) + \varphi(x, y, z)) dV = \iiint_V f(x, y, z) dV + \iiint_V \varphi(x, y, z) dV.$$

- Если в области интегрирования $f(x, y, z) \geqslant 0$, то и $\iiint_V f(x, y, z) dV \geqslant 0$.
- Если в области интегрирования $f(x, y, z) \geqslant \varphi(x, y, z)$, то и

$$\iiint_V f(x, y, z) dV \geqslant \iiint_V \varphi(x, y, z) dV.$$

- Если в области интегрирования m и M являются соответственно наименьшим и наибольшим значением функции $f(x, y, z)$, т.е.

$$m \leqslant f(x, y, z) \leqslant M, \text{ то } mV \leqslant \iiint_V f(x, y, z) dV \leqslant MV.$$

- Если область интегрирования $V = \sum_{j=1}^m V_j$, то

$$\iiint_V f(x, y, z) dV = \sum_{j=1}^m \iiint_{V_j} f(x, y, z) dV.$$

- *Теорема о среднем.* Если функция $f(x, y, z)$ непрерывна в замкнутой области V , то в области V существует, по крайней мере, одна точка $P(\xi; \eta; \zeta)$, в которой значение функции

$$f(\xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{V} \iiint_V f(x, y, z) dV.$$

Это значение называется средним интегральным значением функции $f(x, y, z)$ по области V .

55.3. Переход от тройного интеграла к трёхкратному (повторному) в декартовой системе координат

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 55.3. Трёхмерная область V называется правильной в направлении оси OZ , если любая прямая $x = \text{const}$, $y = \text{const}$, параллельная этой оси и проходящая через её внутреннюю точку, пересекает ограничивающую её поверхность σ в двух точках.

$$z = z_h(x, y) \quad z = z_B(x, y)$$

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \iint_S dx dy \int_{z_h(x, y)}^{z_B(x, y)} f(x, y, z) dz \quad (55.3)$$

$$\text{Очевидно, что внутренний интеграл } \int_{z_h(x, y)}^{z_B(x, y)} f(x, y, z) dz = \Phi(x; y)$$

Таким образом, если проекция области V , правильной в направлении оси OZ , на плоскость XOY является областью S , правильной в направлении оси OY (определение 51.4, рис. 61), тройной интеграл преобразуется в трёхкратный по следующей формуле:

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \int_a^b dx \int_{y_h(x)}^{y_B(x)} dy \int_{z_h(x, y)}^{z_B(x, y)} f(x, y, z) dz. \quad (55.4)$$

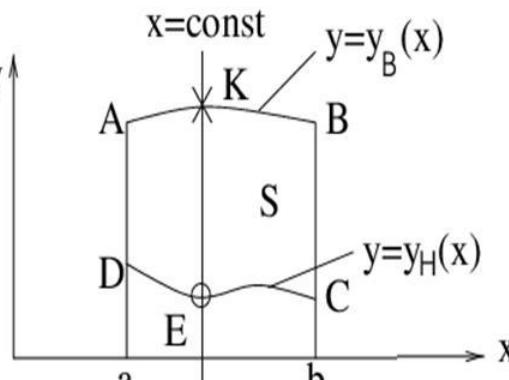
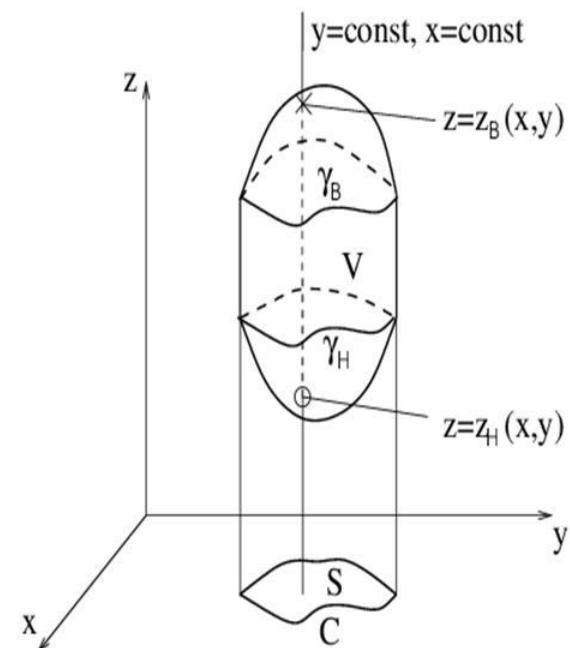


Рис. 61. Область, правильная в направлении оси OY



Правильная область в направлении оси Oz

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 55.4. Элементом обёма в декартовой системе координат, также как и элементом площади (см. определение 51.5), называется произведение дифференциалов переменных $dV = dx dy dz$.

Если же область S является правильной в направлении оси OX , рис. 71, то

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \int_c^d dy \int_{x_\ell(y)}^{x_{np}(y)} dx \int_{z_h(x, y)}^{z_b(x, y)} f(x, y, z) dz. \quad (55.5)$$

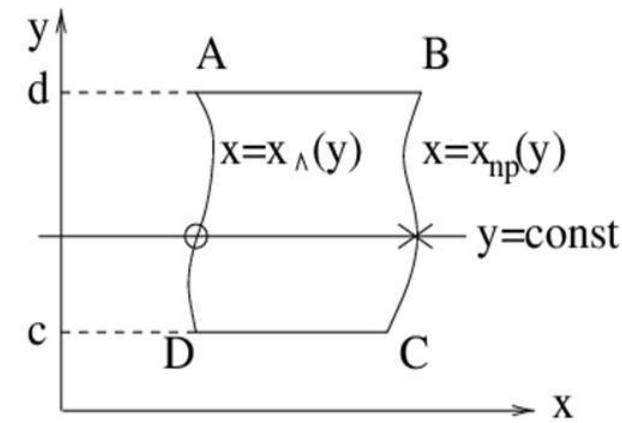


Рис. 71. Область, правильная в направлении оси Ox

Прямоугольный параллелепипед: $a \leq x \leq b, c \leq y \leq d, k \leq z \leq l$

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \int_a^b dx \int_c^d dy \int_k^l f(x, y, z) dz. \quad (55.6)$$

При постоянных пределах порядок интегрирования в формуле (55.6) не имеет значения. Если к тому же $f(x, y, z) = \varphi(x)\psi(y)\chi(z)$, то тройной интеграл равен произведению трёх определённых интегралов

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \int_a^b \varphi(x) dx \int_c^d \psi(y) dy \int_k^l \chi(z) dz. \quad (55.7)$$

ПРИМЕР 55.1. Вычислить $\iiint_V z dx dy dz$, где $V: 1 \leq x \leq 2$, $-1 \leq y \leq 1$, $2 \leq z \leq 3$.

Решение: Для решения данного примера воспользуемся формулой (55.7), в которой положим $f(x, y, z) = z$, $a = 1$, $b = 2$, $c = -1$, $d = 1$, $k = 2$, $l = 3$. Тогда

$$\iiint_V z dx dy dz = \int_1^2 dx \int_{-1}^1 dy \int_2^3 zdz = x|_1^2 y|_{-1}^1 \frac{z^2}{2}|_2^3 = (2-1)(1+1)\frac{9-4}{2} = 5.$$

ПРИМЕР 55.2. Вычислить интеграл из примера 55.1 для области V , ограниченной координатными плоскостями и плоскостью $x + y + z = 1$ (рис. 100)

Решение: Для вычисления заданного интеграла воспользуемся формулой (55.3), в которой положим $f(x, y, z) = z$, $z_{\text{н}}(x, y) = 0$, $z_{\text{в}}(x, y) = 1 - x - y$, $y_{\text{н}}(x) = 0$, $y_{\text{в}}(x) = 1 - x$, $a = 0$, $b = 1$. Тогда

$$\begin{aligned} \iiint_V z dx dy dz &= \int_0^1 dx \int_0^{1-x} dy \int_0^{1-x-y} z dz = \int_0^1 dx \int_0^{1-x} \frac{z^2}{2} \Big|_0^{1-x-y} dy = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^1 dx \int_0^{1-x} (1 + x^2 + y^2 - 2x - 2y + 2xy) dy = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^1 \left(y + x^2 y + \frac{y^3}{3} - 2xy - y^2 + xy^2 \right) \Big|_0^{1-x} dx = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^1 (1 - x + x^2 - x^3 + (1 - 3x + 3x^2 - x^3)/3 - \\ &\quad - 2x + 2x^2 - 1 + 2x - x^2 + x - 2x^2 + x^3) dx = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^1 \left(\frac{1}{3} - x + x^2 - \frac{x^3}{3} \right) dx = \frac{1}{2} \left(\frac{x}{3} - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} - \frac{x^4}{12} \right) \Big|_0^1 = \\ &= \frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} - \frac{1}{12} \right) = \frac{1}{24}. \end{aligned}$$

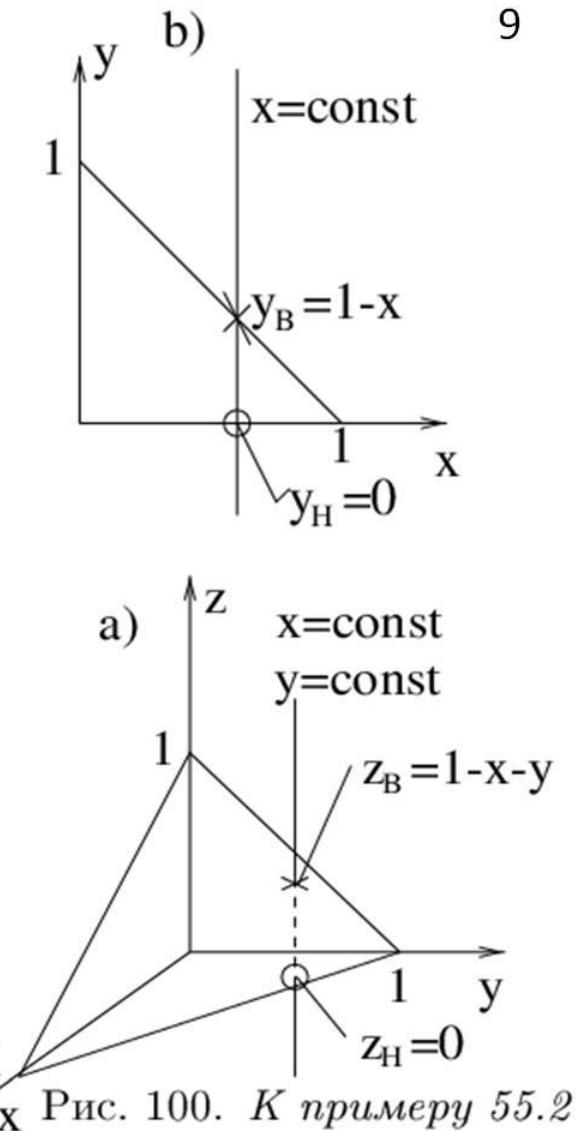


Рис. 100. К примеру 55.2

ПРИМЕР 55.3. Вычислить интеграл из примера 55.1 для области V , ограниченной конусом $x^2 + y^2 - z^2 = 0$ и плоскостью $z = 4$ (рис. 101a).

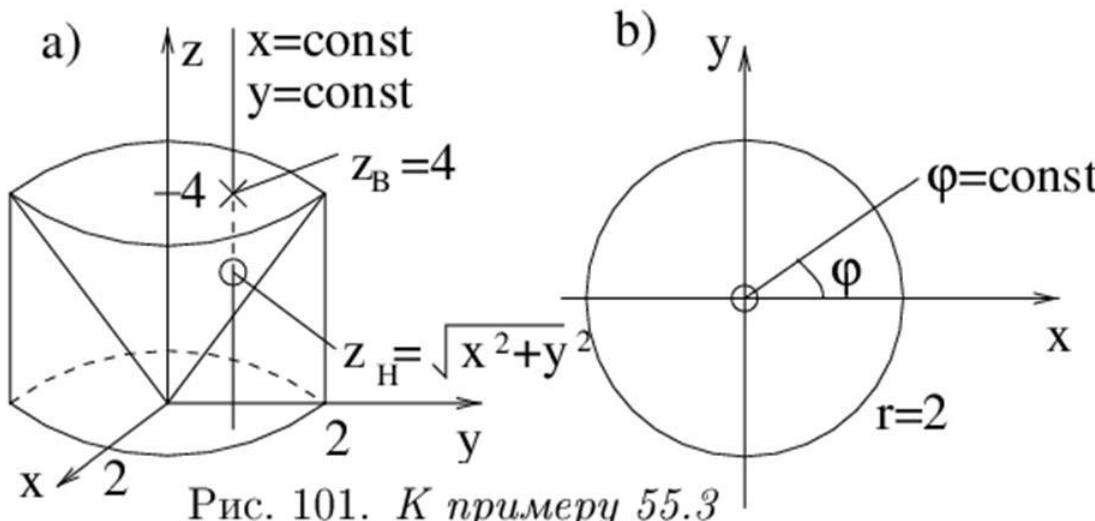


Рис. 101. К примеру 55.3

Решение: Воспользуемся формулой (55.3), положив в которой $f(x, y, z) = z$, $z_h(x, y) = \sqrt{x^2 + y^2}$, $z_b(x, y) = 4$, получим

$$\iiint_V z dx dy dz = \iint_S \frac{z^2}{2} \Big|_{\sqrt{x^2+y^2}}^4 dx dy = \frac{1}{2} \iint_S (16 - x^2 - y^2) dx dy =$$

$$= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^2 (16 - r^2) r dr = \frac{1}{2} \varphi \Big|_0^{2\pi} \cdot \left(8r^2 - \frac{r^4}{4} \right) \Big|_0^2 = \pi(32 - 4) = 28\pi.$$

Замена переменных в тройном интеграле

$$x = x(u, v, w), \quad y = y(u, v, w), \quad z = z(u, v, w)$$

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \iiint_V f(x(u, v, w), y(u, v, w), z(u, v, w)) |J| du dv dw. \quad (55.8)$$

$$J = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial x}{\partial w} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial w} \\ \frac{\partial z}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial w} \end{vmatrix}$$

Вычисление тройного интеграла
в цилиндрических координатах

(55.9)

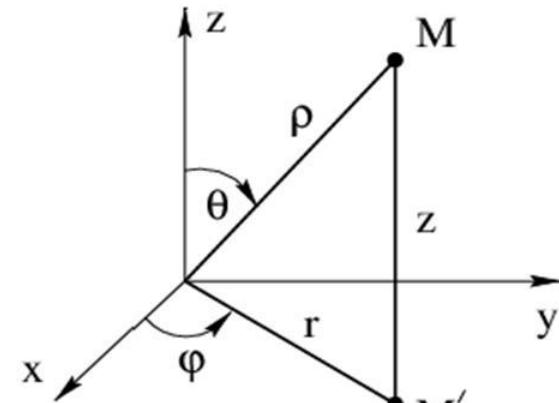


Рис. 2. Цилиндрическая
и сферическая
системы координат

$$\left\{ \begin{array}{l} x = r \cos \varphi, \\ y = r \sin \varphi, \\ z = z. \end{array} \right. \quad J = \begin{vmatrix} \cos \varphi & -r \sin \varphi & 0 \\ \sin \varphi & r \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = r \begin{vmatrix} \cos \varphi & -\sin \varphi & 0 \\ \sin \varphi & \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = r(\cos^2 \varphi + \sin^2 \varphi) = r.$$

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \iiint_V f(r \cos \varphi, r \sin \varphi, z) r dr d\varphi dz.$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 55.6. Элементом объёма в цилиндрической системе координат называется величина $dV = r dr d\varphi dz$.

Вычисление тройного интеграла в сферических координатах

$$\begin{cases} x = \rho \cos \varphi \sin \theta, \\ y = \rho \sin \varphi \sin \theta, \\ z = \rho \cos \theta, \end{cases}$$

$$J = \begin{vmatrix} \cos \varphi \sin \theta & -\rho \sin \varphi \sin \theta & \rho \cos \varphi \cos \theta \\ \sin \varphi \sin \theta & \rho \cos \varphi \sin \theta & \rho \sin \varphi \cos \theta \\ \cos \theta & 0 & -\rho \sin \theta \end{vmatrix} =$$

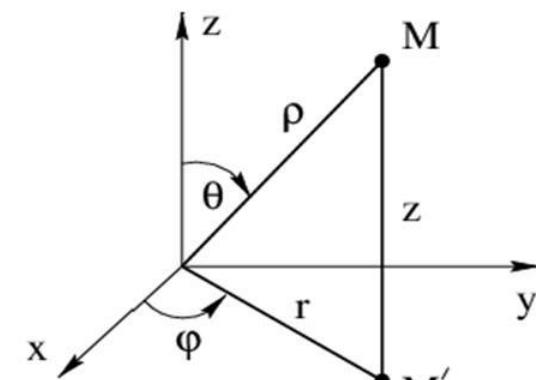


Рис. 2. Цилиндрическая и сферическая системы координат

$$= \cos \theta \begin{vmatrix} -\rho \sin \varphi \sin \theta & \rho \cos \varphi \cos \theta \\ \rho \cos \varphi \sin \theta & \rho \sin \varphi \cos \theta \end{vmatrix} - \rho \sin \theta \begin{vmatrix} \cos \varphi \sin \theta & -\rho \sin \varphi \sin \theta \\ \sin \varphi \sin \theta & \rho \cos \varphi \sin \theta \end{vmatrix} =$$

$$= \rho^2 \cos^2 \theta \sin \theta \begin{vmatrix} -\sin \varphi & \cos \varphi \\ \cos \varphi & \sin \varphi \end{vmatrix} - \rho^2 \sin^3 \theta \begin{vmatrix} \cos \varphi & -\sin \varphi \\ \sin \varphi & \cos \varphi \end{vmatrix} =$$

$$= -\rho^2 \sin \theta (\cos^2 \theta + \sin^2 \theta) = -\rho^2 \sin \theta.$$

$$\begin{vmatrix} -\sin \varphi & \cos \varphi \\ \cos \varphi & \sin \varphi \end{vmatrix} = - \begin{vmatrix} \cos \varphi & -\sin \varphi \\ \sin \varphi & \cos \varphi \end{vmatrix} = -(\cos^2 \varphi + \sin^2 \varphi) = -1.$$

$$\iiint_V f(x, y, z) dx dy dz = \iiint_V f(\rho \cos \varphi \sin \theta, \rho \sin \varphi \sin \theta, \rho \cos \theta) \rho^2 \sin \theta d\rho d\varphi d\theta.$$

ОПРЕДЕЛЕНИЕ 55.7. Элементом обёма в сферической системе координат называется величина $dV = \rho^2 \sin \theta d\rho d\varphi d\theta$.

ПРИМЕР 55.4. Вычислить $\iiint_V (x^2 + y^2) dx dy dz$,
если V — шар $x^2 + y^2 + z^2 \leq R^2$.

$$\iiint_V (x^2 + y^2) dx dy dz = \iiint_V \rho^4 \sin^3 \theta d\rho d\varphi d\theta.$$

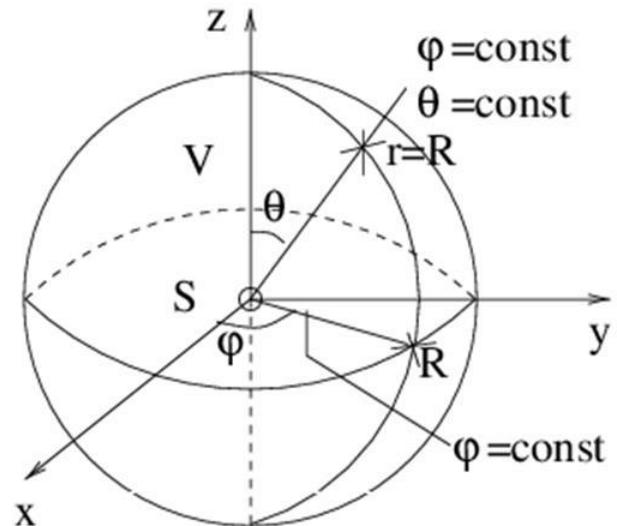


Рис. 102. К примеру 55.4

$$\iiint_V \rho^4 \sin^3 \theta d\varphi d\rho d\theta = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \sin^3 \theta d\theta \int_0^R \rho^4 d\rho =$$

$$= \varphi \Big|_0^{2\pi} \left(\int_0^\pi (\cos^2 \theta - 1) d\cos \theta \right) \frac{\rho^5}{5} \Big|_0^R = \frac{2\pi}{5} R^5 \left(\frac{\cos^3 \theta}{3} - \cos \theta \right) \Big|_0^\pi = \frac{8\pi}{15} R^5.$$

56.1. Вычисление объёма тел

$$\lim_{\substack{n \rightarrow +\infty \\ \lambda \rightarrow 0}} \sum_{i=1}^n \Delta V_i = \iiint_V dV = V, \quad (55.2)$$

ПРИМЕР 56.1. Вычислить объём шара радиуса R .

Решение: В сферических координатах все переменные в данном случае разделяются и

$$V = \iiint_V dV = \iiint_V \rho^2 \sin \theta d\rho d\varphi d\theta =$$

$$= \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \sin \theta d\theta \int_0^R \rho^2 d\rho =$$

$$= \varphi \Big|_0^{2\pi} (-\cos \theta) \Big|_0^\pi \frac{\rho^3}{3} \Big|_0^R = \frac{4}{3}\pi R^3.$$

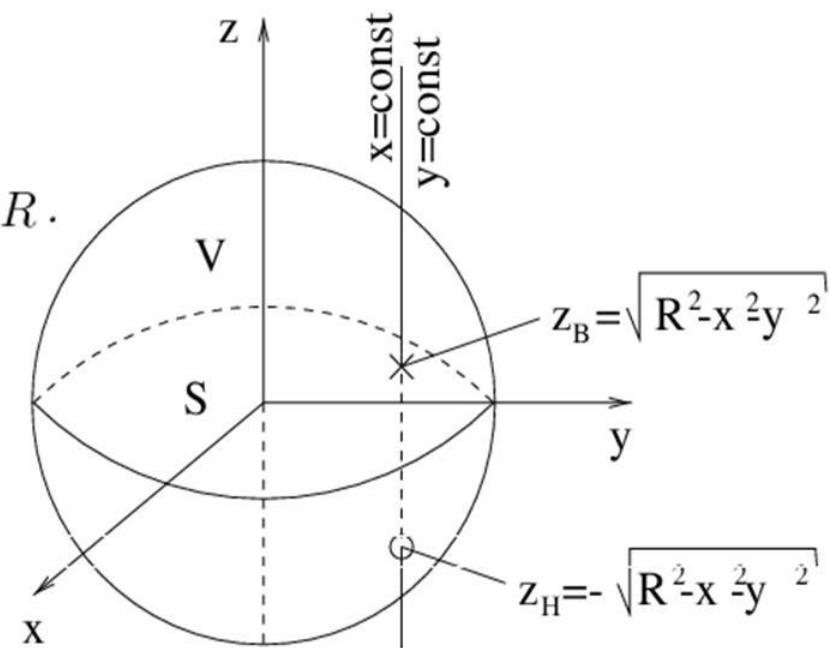


Рис. 108. К примеру 56.1

2 способ

$$V = \iint_S (z_B - z_H) ds = 2 \iint_S \sqrt{R^2 - x^2 - y^2} ds = 2 \iint_S r \sqrt{R^2 - r^2} dr d\varphi =$$

$$= 2 \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^R r \sqrt{R^2 - r^2} dr = 2\varphi \Big|_0^{2\pi} \left(-\frac{2(R^2 - r^2)^{3/2}}{3 \cdot 2} \right) \Big|_0^R = \frac{4}{3}\pi R^3.$$

56.2. Вычисление массы тел

Если объёмная плотность тела является переменной величиной $\gamma = \gamma(x, y, z)$, то масса элементарного объёма dV будет равна $dm = \gamma(x, y, z)dv$, а следовательно, масса всего тела с объёмом V .

$$M = \iiint_V dm = \iiint_V \gamma(x, y, z)dV. \quad (56.1)$$

В случае постоянной плотности $\gamma = \text{const}$

$$M = \gamma \iiint_V dV = \gamma V. \quad (56.2)$$

56.3. Статические моменты и координаты центра тяжести тел

В пространственном случае статические моменты определяются относительно координатных плоскостей Oxy , Oxz и Oyz и для материальной точки с массой Δm соответственно равны $\Delta M_{xy} = \Delta m\zeta$, $\Delta M_{xz} = \Delta m\eta$, $\Delta M_{yz} = \Delta m\xi$, где ξ , η , ζ – координаты рассматриваемой точки в пространстве. Следовательно, для тела объёмом V получим

$$M_{xy} = \iiint_V \gamma(x, y, z) z dV, \quad (56.3)$$

$$M_{xz} = \iiint_V \gamma(x, y, z) y dV, \quad (56.4)$$

$$M_{yz} = \iiint_V \gamma(x, y, z) x dV. \quad (56.5)$$

$$M_{xy} = \gamma \iiint_V z dV, \quad (56.6)$$

В случае постоянной плотности $\gamma = \text{const}$:

$$M_{xz} = \gamma \iiint_V y dV, \quad (56.7)$$

$$M_{yz} = \gamma \iiint_V x dV. \quad (56.8)$$

Координаты центра тяжести

$$x_{\text{ц}} = \frac{M_{yz}}{M} = \frac{\iiint_V \gamma(x, y, z) x dV}{\iiint_V \gamma(x, y, z) dV}, \quad (56.9)$$

$$y_{\text{ц}} = \frac{M_{xz}}{M} = \frac{\iiint_V \gamma(x, y, z) y dV}{\iiint_V \gamma(x, y, z) dV}, \quad (56.10)$$

$$z_{\text{ц}} = \frac{M_{xy}}{M} = \frac{\iiint_V \gamma(x, y, z) z dV}{\iiint_V \gamma(x, y, z) dV}. \quad (56.11)$$

В случае постоянной плотности $\gamma = \text{const}$ эти формулы примут вид:

$$x_{\text{ц}} = \frac{M_{yz}}{M} = \frac{1}{V} \iiint_V x dV, \quad (56.12)$$

$$y_{\text{ц}} = \frac{M_{xz}}{M} = \frac{1}{V} \iiint_V y dV, \quad (56.13)$$

$$z_{\text{ц}} = \frac{M_{xy}}{M} = \frac{1}{V} \iiint_V z dV. \quad (56.14)$$

ПРИМЕР 56.3. Вычислить координаты центра тяжести полушара радиуса R , если плотность γ постоянна.

Решение: Совместим центр шара с началом координат и рассмотрим верхнюю половину шара (рис. 109), для которой $z \geq 0$.

В силу симметрии полушара по x и y две координаты центра тяжести $x_{\text{ц}} = y_{\text{ц}} = 0$. По формуле (56.12) находим, используя сферическую систему координат:

$$V = \frac{2}{3}\pi R^3.$$

$$\begin{aligned} z_{\text{ц}} &= \frac{3}{2\pi R^3} \iiint_V z dv = \frac{3}{2\pi R^3} \iiint_V \rho^3 \cos \theta \sin \theta d\rho d\varphi d\theta = \\ &= \frac{3}{4\pi R^3} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi/2} \sin 2\theta d\theta \int_0^R \rho^3 d\rho = \\ &= \frac{3}{8\pi R^3} \varphi \Big|_0^{2\pi} (-\cos 2\theta) \Big|_0^{\pi/2} \frac{\rho^4}{4} \Big|_0^R = \\ &= \frac{3}{8\pi R^3} 2\pi 2 \frac{R^4}{4} = \frac{3}{8} R. \end{aligned}$$

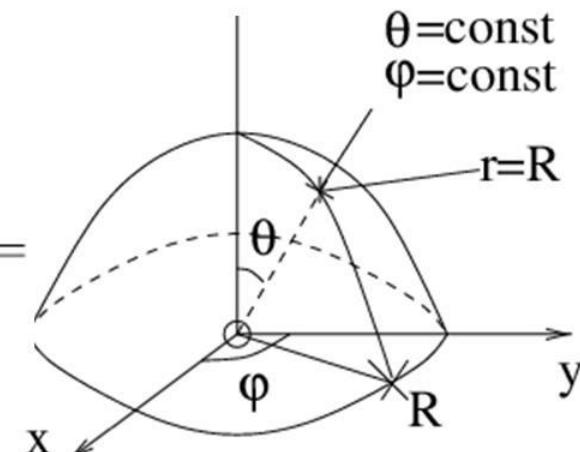


Рис. 109. К примеру 56.3

56.4. Моменты инерции тел

Моменты инерции материальной точки с координатами ξ, η, ζ и массой Δm относительно координатных осей Ox, Oy и Oz определяются как произведение массы Δm на квадрат расстояния до этих осей, который соответственно равен $\eta^2 + \zeta^2, \xi^2 + \zeta^2, \xi^2 + \eta^2$.

$$I_x = \iiint_V \gamma(x, y, z)(y^2 + z^2) dV, \quad (56.15)$$

$$I_y = \iiint_V \gamma(x, y, z)(x^2 + z^2) dV, \quad (56.16)$$

$$I_z = \iiint_V \gamma(x, y, z)(x^2 + y^2) dV. \quad (56.17)$$

Введем также полярный момент инерции I_0 , определяемый по формуле

$$I_0 = \iiint_V \gamma(x, y, z)\rho^2 dV = \iiint_S \gamma(x, y, z)(x^2 + y^2 + z^2) dV. \quad (56.18)$$

$$I_0 = \frac{1}{2}(I_x + I_y + I_z). \quad (56.19)$$

В случае постоянной плотности $\gamma = \text{const}$ формулы (56.16) – (56.18) примут вид:

$$I_x = \gamma \iiint_V (y^2 + z^2) dV, \quad (56.20)$$

$$I_y = \gamma \iiint_V (x^2 + z^2) dV, \quad (56.21)$$

$$I_z = \gamma \iiint_V (x^2 + y^2) dV. \quad (56.22)$$

$$I_0 = \gamma \iiint_V \rho^2 dV = \gamma \iiint_V (x^2 + y^2 + z^2) dV. \quad (56.23)$$

ПРИМЕР 56.5. Найти момент инерции I шара радиуса R относительно диаметра, если плотность постоянна.

Решение: Совместим центр шара с началом координат (рис. 102). В силу симметрии моменты инерции относительно любого диаметра равны, следовательно, $I_x = I_y = I_z = I$. Используя сферические координаты и формулу связи (56.19), найдем формулу для полярного момента инерции I_0 (56.23) :

$$I = \frac{2}{3}I_0 = \frac{2}{3}\gamma \iiint_V \rho^4 \sin \theta d\rho d\varphi d\theta = \frac{2\gamma}{3} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi} \sin \theta d\theta \int_0^R \rho^4 d\rho = \frac{8\pi}{15}\gamma R^5.$$

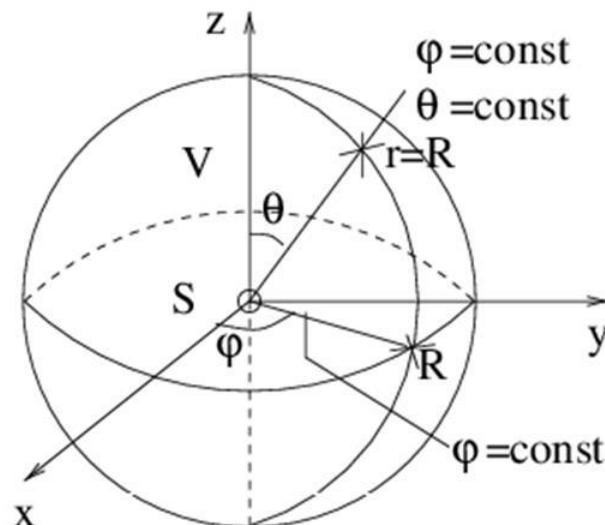


Рис. 102. К примеру 56.5

Правило Штейнера

Момент инерции твердого тела относительно любой оси равен моменту инерции этого тела относительно параллельной ей оси, проходящей через центр тяжести тела, сложенному с произведением массы тела на квадрат расстояния между этими осями.

$$I_y = I_c + (x_{\text{ц}}^2 + z_{\text{ц}}^2)M. \quad (56.24)$$

По формуле (56.17) момент инерции $I_y = \gamma \iiint (x^2 + z^2)dv$.

Момент инерции относительно оси, проходящей через точку C и параллельной оси Oy (рис. 110),

будет $I_c = \gamma \iiint_V ((x - x_{\text{ц}})^2 + (z - z_{\text{ц}})^2) dv$.

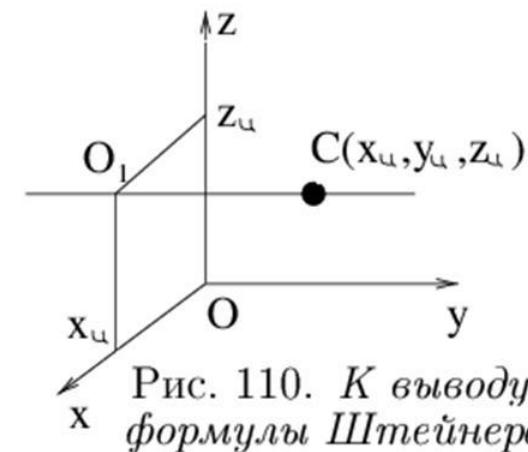


Рис. 110. К выводу формулы Штейнера

$$\begin{aligned} I_c &= \gamma \iiint_V (x^2 - 2xx_{\text{ц}} + x_{\text{ц}}^2 + z^2 - 2zz_{\text{ц}} + z_{\text{ц}}^2) dv = \gamma \iiint_V (x^2 + z^2) dv + \\ &+ \gamma(x_{\text{ц}}^2 + z_{\text{ц}}^2) \iiint_V dv - 2x_{\text{ц}}\gamma \iiint_V x dv - 2z_{\text{ц}}\gamma \iiint_V z dv = I_y + (x_{\text{ц}}^2 + z_{\text{ц}}^2)M - 2x_{\text{ц}}M_{yz} - 2z_{\text{ц}}M_{xy}. \end{aligned}$$

Далее, так как из формул (56.10) и (56.11) следует, что $M_{yz} = x_{\text{ц}}M$, а $M_{xy} = z_{\text{ц}}M$, получаем $I_c = I_y - (x_{\text{ц}}^2 + z_{\text{ц}}^2)M$ или окончательно

$$I_y = I_c + (x_{\text{ц}}^2 + z_{\text{ц}}^2)M. \quad (56.24)$$

ПРИМЕР 56.7. Найти момент инерции I_T шара радиуса R относительно оси, касательной к сфере, являющейся его границей. Плотность γ постоянна.

Решение: В примере 56.6 найден момент инерции шара относительно диаметра, а так как любой диаметр проходит через центр тяжести шара, то в формуле (56.24) $I_c = \frac{8\pi}{15}\gamma R^5$. Поскольку расстояние между диаметром и параллельной ему касательной T равно R , а масса шара $M = \frac{4}{3}\gamma\pi R^3$ из формулы Штейнера (56.24), приняв касательную T за ось Oy , имеем $I_T = I_c + (x_{ц}^2 + z_{ц}^2)M = \frac{8\pi}{15}\gamma R^5 + R^2 \cdot \frac{4}{3}\gamma\pi R^3 = \frac{28\pi}{15}\gamma R^5$.

ПРИМЕР 56.5. Определить момент инерции цилиндра радиуса R и высотой H относительно образующей.

Решение: Направим ось Oz по образующей цилиндра, ось Ox по касательной к окружности, лежащей в основании цилиндра, тогда центр основания цилиндра будет лежать на оси Oy (рис. 112).

В данной задаче целесообразнее вначале вычислить момент инерции $I_{z'}$, относительно оси, совпадающей с осью цилиндра, а, следовательно, проходящей через его центр тяжести, а затем I_z найти по правилу Штейнера.

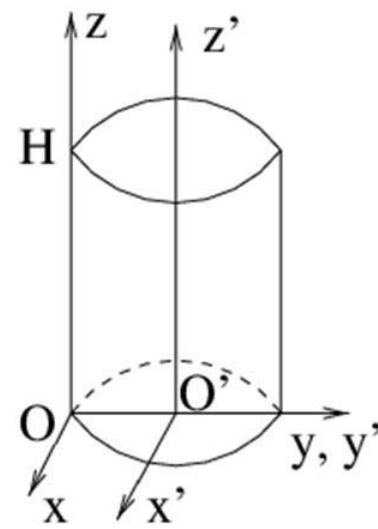
$I_{z'}$ находим по формуле (56.22), перейдя в ней к цилиндрическим координатам, связанным с полюсом O' , в которых

$$x'^2 + y'^2 = r^2, dV = r dr d\varphi dz;$$

$$I_{z'} = \gamma \iiint_V (x'^2 + y'^2) dV = \gamma \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^R r^3 dr \int_0^H dz = \gamma \cdot \varphi \Big|_0^{2\pi} \Big|_0^{\frac{r^4}{4}} z \Big|_0^H = \frac{\gamma \pi R^4 H}{2}.$$

По правилу Штейнера (56.24) определим момент инерции цилиндра относительно оси Oz (образующей), учитывая, что масса цилиндра $M = \gamma \pi R^2 H$, а расстояние между осями Oz и $O'z'$ равно R :

$$I_z = \frac{\gamma \pi R^4 H}{2} + \gamma \pi R^4 H = \frac{3}{2} \gamma \pi R^4 H.$$



ПРИМЕР 56.6. Определить центр тяжести $\frac{1}{8}$ части шара, радиуса R (рис. 107).

Решение: Очевидно, что в силу симметрии $x_{\text{ц}} = y_{\text{ц}} = z_{\text{ц}}$. Объём $\frac{1}{8}$ части шара равен $V = \frac{1}{6}\pi R^3$. Естественно вычисления провести в сферических координатах. Найдем $z_{\text{ц}}$, по формуле (56.14), положив $z = \rho \cos \theta$, $dV = \rho^2 \sin \theta d\rho d\varphi d\theta$:

$$\begin{aligned} z_{\text{ц}} &= \frac{6}{\pi R^3} \iiint_V z dv = \frac{6}{\pi R^3} \int_0^{\pi/2} d\varphi \int_0^{\pi/2} \sin \theta \cos \theta d\theta \int_0^R \rho^3 d\rho = \\ &= \frac{6}{\pi R^3} \varphi \Big|_0^{\pi/2} \left(-\frac{\cos 2\theta}{4} \right) \Big|_0^{\pi/2} \frac{\rho^4}{4} \Big|_0^R = \frac{3}{8} R. \end{aligned}$$

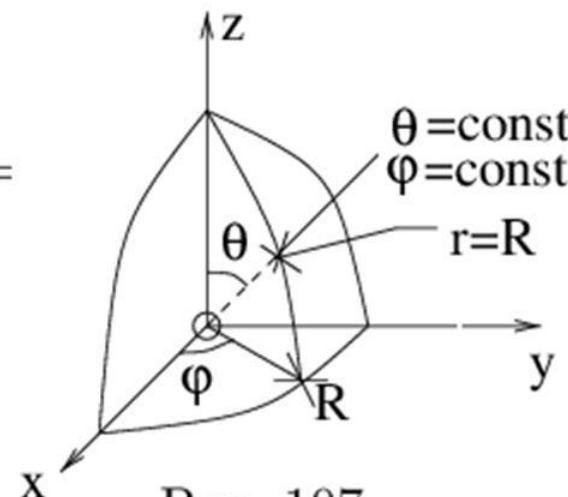


Рис. 107.

ПРИМЕР 56.7. Найти кинетическую энергию $\frac{1}{8}$ части шара радиуса R , вращающегося вокруг одной из осей Ox , Oy , или Oz (рис. 107) с угловой скоростью ω .

Решение: Кинетическая энергия тела, вращающегося вокруг некоторой оси с угловой скоростью ω равна $W = \frac{I\omega^2}{2}$, где I – есть момент инерции тела относительно этой оси. Для вычисления момента инерции в нашем примере естественно использовать сферические координаты.

Учитывая симметрию и формулы (56.14) и (56.19), вычислим значение

$$I = I_x = I_y = I_z = \frac{2}{3}I_0 = \frac{2}{3}\gamma \iiint_V \rho^2 dV = \frac{2}{3}\gamma \iiint_V \rho^4 \sin \theta d\rho d\varphi d\theta = \\ = \frac{2}{3}\gamma \int_0^{\pi/2} d\varphi \int_0^{\pi/2} \sin \theta d\theta \int_0^R \rho^4 d\rho = \frac{2}{3}\gamma \varphi \Big|_0^{\pi/2} (-\cos \theta) \Big|_0^{\pi/2} \frac{\rho^5}{5} \Big|_0^R = \frac{\gamma\pi}{15} R^5,$$

а затем и кинетическую энергию

$$W = \frac{I\omega^2}{2} = \frac{\gamma\pi}{30}\omega^2 R^5.$$

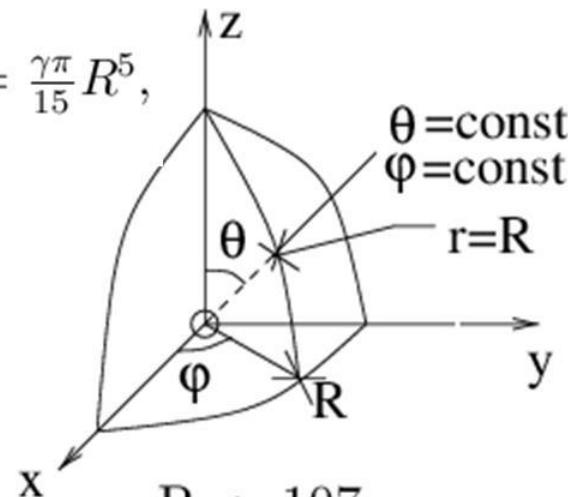


Рис. 107.

Спасибо за внимание