Ф-03-Лекция 3 Приложение двойного интеграла

Геометрические приложения

П.1 Вычисление площади области

Если область G измерима, то ее площадь (мера) равна

$$S_G = \iint_G 1 \cdot dx dy$$

Действительно, интегральная сумма для функции $f(x,y)\equiv 1$, соответствующая разбиению G_ξ , равна сумме площадей прямоугольников, составляющих G_ξ . Тогда их пределы при $d(\xi) \to 0$ совпадают: один равен площади области G, второй – двойному интегралу.

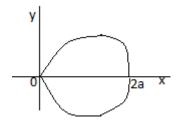
Пример 1 Вычислить площадь области ограниченной линией

$$\left(x^2 + y^2\right)^2 = 2ax^3.$$

Решение

 $\begin{cases} x = r\cos \varphi \\ y = r\sin \varphi \end{cases}$ приводит к записи уравнения кривой в полярной системе:

$$r^4 = 2ar^3\cos^3\varphi \rightarrow r = 2a\cos^3\varphi, \varphi \in \left[-\frac{\pi}{2}; \frac{\pi}{2}\right]$$



Площадь области G равна

$$S_{G} = \iint_{G} dxdy = \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\varphi \int_{0}^{2a\cos^{3}\varphi} rdr = 2a^{2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos^{6}\varphi d\varphi = \frac{a^{2}}{4} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} (1 + \cos 2\varphi)^{3} d\varphi =$$

$$= \frac{a^{2}}{8} \int_{-\pi}^{\pi} (1 + \cos \theta)^{3} d\theta = \frac{5\pi a^{2}}{8}$$

П.2 Вычисление объемов цилиндрических тел

Тело $C(G,f,g)=\left\{(x,y,z)\in R^3:(x,y)\in G,g(x,y)\leq z\leq f(x,y)\right\}$ назовем цилиндрическим с основанием G , ограниченного цилиндрической поверхностью с направляющей ∂G и образующей перпендикулярной плоскости xoy , а также двумя поверхностями с уравнениями z=g(x,y) и z=f(x,y) .

Если область G измерима, а функции z=g(x,y) и z=f(x,y) непрерывны на G , то объем цилиндрического тела C равен

$$V_C = \iint_G (f(x, y) - g(x, y)) dxdy$$

Действительно, рассмотрим ступенчатую область G_ξ , вписанную в G . Из ограниченности функций f(x,y) и g(x,y) следует существование константы N>0 , для которой $\tilde{g}(x,y)=g(x,y)+N\geq 0$

и $\tilde{f}(x,y)=f(x,y)+N\geq 0$, при этом объемы тел $C\left(G,f,g\right)$ и $C\left(G,\tilde{f},\tilde{g}\right)$ одинаковые (параллельный перенос). Обозначим через

$$m_{\sigma}(\tilde{g}) = \inf_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \tilde{g}(x,y), M_{\sigma}(\tilde{g}) = \sup_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \tilde{g}(x,y),$$

$$m_{\sigma}(\tilde{f}) = \inf_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \tilde{f}(x,y), M_{\sigma}(\tilde{f}) = \sup_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \tilde{f}(x,y)$$

Тогда $\sum_{\sigma} m_{\sigma}(\tilde{f}) \mu \left(\Pi_{\sigma}\right) \leq V_{C\left(G,\tilde{f},0\right)} \leq \sum_{\sigma} M_{\sigma}(\tilde{f}) \mu \left(\Pi_{\sigma}\right)$. Слева и справа стоят нижняя и верхняя интегральные суммы Дарбу для $\iint_{G} \tilde{f}(x,y) dx dy$, поэтому на основании леммы о «двух полицейских» заключаем, что

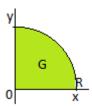
$$V_{C\left(G, ilde{f},0
ight)}=\iint\limits_{G} ilde{f}\left(x,y
ight)dxdy$$
 . Аналогично, $V_{C\left(G, ilde{g},0
ight)}=\iint\limits_{G} ilde{g}\left(x,y
ight)dxdy$

Тогда

$$\begin{split} V_C &= V_{C\left(G,\tilde{g},0\right)} - V_{C\left(G,\tilde{g},0\right)} = \iint_G \tilde{f}(x,y) dx dy - \iint_G \tilde{g}(x,y) dx dy = \\ \iint_G f(x,y) dx dy - \iint_G g(x,y) dx dy &= \iint_G \left(f(x,y) - g(x,y)\right) dx dy \end{split}$$

Пример 2. Вычислить объем тела ограниченного плоскостями $x=0,\ y=0,\ z=0$, цилиндрической поверхностью $x^2+y^2=R^2$ и поверхностью гиперболического параболоида z=xy (в первом октанте)

Решение



$$V=\iint\limits_G xydxdy$$
 . После полярной замены $egin{cases} x=r\cos \varphi \ y=r\sin \varphi \end{cases}, 0\leq arphi\leq rac{\pi}{2}, 0\leq r\leq R$

имеем

$$V = \int_{0}^{\pi/2} d\varphi \int_{0}^{R} r^{3} \sin\varphi \cos\varphi dr = \frac{R^{4}}{4} \int_{0}^{\pi/2} \sin\varphi d \sin\varphi = \frac{R^{4}}{8} \sin^{2}\varphi \Big|_{\varphi=0}^{\pi/2} = \frac{R^{4}}{8}$$

П. 3. Механические приложения

Масса неоднородной пластины

Дана плоская неоднородная пластина G с поверхностно распределенной плотностью массы $\rho=\rho(x,y)\geq 0$. Здесь $\rho(x,y)=\lim_{\delta\to 0}\frac{mig(U_\delta(x,y)ig)}{\muig(U_\delta(x,y)ig)}$, где $U_\delta(x,y)-$ круг радиуса $\delta>0$ с центром в точке ig(x,y). Предполагается, что

Тогда масса пластины G при известной плотности $ho =
ho(x,y) \ge 0$ равна

 $\rho(x,y)$ - непрерывная функция в области G на плоскости.

$$m_G = \iint_G \rho(x, y) dx dy$$

Действительно, разобьем пластину G на прямоугольные пластины $\Pi_{\sigma} \in G_{\xi}$. Тогда масса прямоугольной пластины $\Pi_{\sigma} \in G_{\xi}$ оценивается

$$\inf_{(x,y)\in\Pi_{\sigma}} \rho(x,y) \cdot \mu(\Pi_{\sigma}) \le m(\Pi_{\sigma}) \le \sup_{(x,y)\in\Pi_{\sigma}} \rho(x,y) \cdot \mu(\Pi_{\sigma})$$

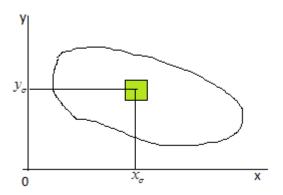
Суммируя неравенства, получим

$$\sum_{\sigma} \inf_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \rho(x,y) \cdot \mu(\Pi_{\sigma}) \leq m(G_{\xi}) \leq \sum_{\sigma} \sup_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \rho(x,y) \cdot \mu(\Pi_{\sigma})$$

Масса пластины $\mu(G)$ является пределом масс ступенчатых пластин $m\big(G_{\varepsilon}\big)$, при этом выражения справа и слева являются нижней и верхней суммой Дарбу интеграла $\iint_{C} \rho(x,y) dx dy$.

Статические моменты пластины относительно осей координат

$$M_x(G) = \iint_G y \rho(x, y) dxdy, \quad M_y(G) = \iint_G x \rho(x, y) dxdy$$



Моменты элементов разбиения Π_σ относительно оси ox $M_x(\Pi_\sigma)=y_\sigma\cdot \rho(x_\sigma,y_\sigma)\mu(\Pi_\sigma)$ складываясь, образуют момент ступенчатой области G_ε

$$M_{x}(G_{\xi}) = \sum y_{\sigma} \cdot \rho(x_{\sigma}, y_{\sigma}) \cdot \mu(\Pi_{\sigma}).$$

Последнее представляет собой интегральную сумму $\iint_G y \rho(x,y) dx dy$, поэтому после предельного перехода получим $M_x (G) = \iint_G y \rho(x,y) dx dy$.

Центр тяжести пластины

$$x_G = \frac{\iint\limits_G y \rho(x, y) dx dy}{m_G}, \quad y_G = \frac{\iint\limits_G x \rho(x, y) dx dy}{m_G}$$

По определению центром тяжести пластины называют точку с координатами (x_G,y_G) такую, что статические моменты пластины относительно прямых $x=x_G$ и $y=y_G$ равны нулю.

Тогда

$$\iint_G (y - y_G) \rho(x, y) dx dy = 0 \quad \iint_G (x - x_G) \rho(x, y) dx dy = 0$$

И

$$x_G \cdot m_G = \iint_G y \rho(x, y) dx dy, \ y_G \cdot m_G = \iint_G x \rho(x, y) dx dy$$

Пример 3. Найти статистические моменты M_x и M_y однородной пластины в форме криволинейной трапеции $G_{a,b}^f=\left\{(x,y):a\leq x\leq b,0\leq y\leq f(x)\right\}$

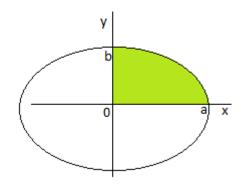
Решение

По условию
$$\rho(x,y) \equiv 1$$
 , тогда $M_x = \int\limits_{G_{a,b}^f} y dx dy = \int\limits_a^b dx \int\limits_0^{f(x)} y dy = \frac{1}{2} \int\limits_a^b f^2(x) dx$

$$M_{y} = \iint_{G_{a,b}^{f}} x dx dy = \int_{a}^{b} x dx \int_{0}^{f(x)} dy = \int_{a}^{b} x f(x) dx$$

Пример 4. Найти координаты центра тяжести пластины, ограниченной кривой эллипса $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$ и осями координат ($x \ge 0$, $y \ge 0$), у которой $\rho(x,y) = k \cdot xy$.

Решение



Для нахождения массы пластины воспользуемся обобщенной полярной

заменой
$$egin{cases} x = ar\cos \varphi \ y = br\sin \varphi \end{cases}$$
 с якобианом $J = abr$. Тогда

$$m_G = k \iint_G xy dx dy = k \int_0^{\pi/2} d\varphi \int_0^1 abr^3 \sin\varphi \cos\varphi dr = \frac{kab}{4} \int_0^{\pi/2} \sin\varphi d\sin\varphi = \frac{kab}{8}$$

Вычислим статические моменты $M_{_{\scriptscriptstyle Y}}$ и $M_{_{\scriptscriptstyle Y}}$:

$$M_{x} = k \iint_{G} xy^{2} dx dy = ka^{2}b^{3} \int_{0}^{\pi/2} d\varphi \int_{0}^{1} r^{4} \sin^{2}\varphi \cos\varphi dr = \frac{ka^{2}b^{3}}{5} \int_{0}^{\pi/2} \sin^{2}\varphi d\sin\varphi = \frac{ka^{2}b^{3}}{15}$$

$$M_{y} = k \iint_{G} x^{2} y dx dy = ka^{3}b^{2} \int_{0}^{\pi/2} d\varphi \int_{0}^{1} r^{4} \sin\varphi \cos^{2}\varphi dr = -\frac{ka^{3}b^{2}}{5} \int_{0}^{\pi/2} \cos^{2}\varphi d\cos\varphi = \frac{ka^{3}b^{2}}{15}$$

Тогда координаты центра тяжести пластины
$$x_G = \frac{8ab^2}{15}, \;\; y_G = \frac{8a^2b}{15}$$

Момент инерции пластины относительно осей координат

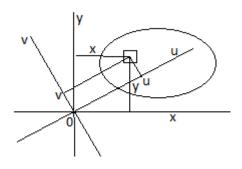
$$J_{x}(G) = \iint_{G} y^{2} \rho(x, y) dxdy \quad J_{y}(G) = \iint_{G} x^{2} \rho(x, y) dxdy$$

Пример 5. Найти момент инерции пластины G с распределенной на ней массой с плотностью $\rho=\rho(x,y)$ относительно оси L , составляющей угол θ с осью ox .

Решение

Сделаем замену переменных $(x, y) \rightarrow (u, v)$ (преобразование поворота на угол θ)

$$\begin{cases} u = x\cos\theta + y\sin\theta \\ v = -x\sin\theta + y\cos\theta \end{cases}$$
 с якобианом $J \equiv 1$



Координатная ось ou расположена на оси L , а ось ov - на перпендикулярной ей прямой.

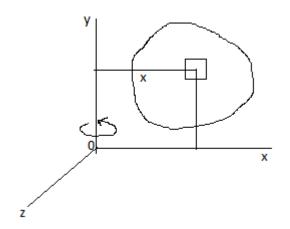
$$M_{u}(G) = \iint_{G} v^{2} \rho(x, y) dxdy = \iint_{G} \left(-x \sin \theta + y \cos \theta\right)^{2} \rho(x, y) dxdy = \cos^{2} \theta \cdot J_{x} + \sin^{2} \theta \cdot J_{y} - 2 \sin \theta \cos \theta \cdot K_{xy}$$

Здесь число $K_{xy}(G) = \iint_G xy \rho(x,y) dx dy$ называется центробежным

моментом

Пример 6. Плоская пластина G с распределенной на ней массой с плотностью $\rho(x,y)$ расположена в пространстве и вращается вокруг оси Oy с угловой скоростью O (рис). Найти величину возникающей при этом центробежной силы и ее момент относительно оси OZ

(моменты относительно других осей равны нулю).



Рис

Выделенный прямоугольник Π_σ имеем массу m_σ , расположенную в пределах $\inf_{(x,y)\in \Pi_\sigma} \rho(x,y)\mu(\Pi_\sigma) \le m_\sigma \le \sup_{(x,y)\in \Pi_\sigma} \rho(x,y)\mu(\Pi_\sigma)$, создает при вращении центробежную силу $F_\sigma = \varpi^2 x_\sigma m_\sigma$. После суммирования по σ , получим

$$\sum_{\sigma} \omega^{2} \cdot x_{\sigma} \inf_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \rho(x,y) \cdot \mu(\Pi_{\sigma}) \leq \sum_{\sigma} F_{\sigma} \leq \sum_{\sigma} \omega^{2} \cdot x_{\sigma} \sup_{(x,y) \in \Pi_{\sigma}} \rho(x,y) \cdot \mu(\Pi_{\sigma})$$

Наконец, предельный переход при $d(\xi) \to 0$ с учетом того, что справа и слева стоят суммы Дарбу интеграла $\int\limits_G \omega^2 x \rho(x,y) dx dy$, приводит к ответу

$$F = \iint_{G} \omega^{2} x \rho(x, y) dx dy = \omega^{2} \cdot M_{y}$$

Для момента центробежной силы относительно оси \emph{oz} имеем выражение

$$M_F = \iint_G \omega^2 xy \rho(x, y) dx dy = \omega^2 \cdot K_{x,y}$$