

Семинар по теме “Кратные и криволинейные интегралы”

22 апреля 2016 г.

Задача 1

Найдём энергию гравитационного взаимодействия шара массы M радиуса r и точечной частицы массы m , которая находится на расстоянии $R > r$ от него.

Решение

Результат известен из курса общей физики; эта энергия совпадает с энергией взаимодействия двух точечных частиц: $E = G \frac{Mm}{R}$ (G — гравитационная постоянная). Получим этот результат непосредственным вычислением. Из закона притяжения следует, что энергия выражается в виде следующего интеграла по шару:

$$E = G \iiint_{\Omega} \frac{\rho m}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|} d^3 \mathbf{r}$$

где вектор \mathbf{R} направлен на точечную массу, $\rho = \frac{3M}{4\pi r^3}$ — плотность, а область интегрирования Ω представляет собой шар. Введём систему координат — поместим шар в начало координат; ось Oz направим на частицу, так что её координаты $\mathbf{R} = (0; 0; R)$. Запишем этот интеграл в сферических координатах: $d^3 r = \rho^2 d\rho \sin \theta d\theta d\varphi$, причём вектор $\mathbf{r} = (\rho \sin \theta \cos \varphi; \rho \sin \theta \sin \varphi; \rho \cos \theta)$. Получаем:

$$E = G \frac{3Mm}{4\pi r^3} \int_0^r \rho^2 d\rho \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \sin \theta d\theta \frac{1}{\sqrt{(R - \rho \cos \theta)^2 + \rho^2 \sin^2 \theta}}$$

Интеграл по φ даёт просто 2π . Раскрывая скобки, видим, что в знаменателе стоит $R^2 + r^2 - 2Rr \cos \theta$. Делая замену в получившемся интеграле $z = -\cos \theta \Rightarrow dz = \sin \theta d\theta$, мы приходим к следующему интегралу:

$$\begin{aligned} E &= G \frac{3Mm}{2r^3} \int_0^r \rho^2 d\rho \int_{-1}^1 \frac{dz}{\sqrt{R^2 + \rho^2 + 2R\rho \cdot z}} = \\ &= G \frac{3Mm}{2r^3} \int_0^r \rho^2 d\rho \frac{1}{R\rho} \sqrt{R^2 + \rho^2 + 2R\rho z} \Big|_{z=-1}^1 = \\ &= G \frac{3Mm}{2r^3} \int_0^r \rho^2 d\rho \frac{1}{R\rho} (R + \rho - |R - \rho|) \underset{R > r \geq \rho}{=} G \frac{3Mm}{r^3 R} \int_0^r \rho^2 d\rho = \frac{GmM}{R} \end{aligned}$$

Задача 2

Найдём момент инерции тора большого радиуса R и малого радиуса r относительно оси, перпендикулярной “плоскости тора”.

Решение

Введём координаты на торе:

$$\begin{cases} x = (R + \rho \cos \theta) \cos \varphi \\ y = (R + \rho \cos \theta) \sin \varphi \\ z = \rho \sin \theta \end{cases}$$

При этом $\varphi \in [0; 2\pi]$, $\theta \in [0; 2\pi]$, $\rho \in [0; r]$. Найдём якобиан перехода к таким координатам:

$$\begin{aligned} J &= \det \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial \rho} & \frac{\partial y}{\partial \rho} & \frac{\partial z}{\partial \rho} \\ \frac{\partial x}{\partial \varphi} & \frac{\partial y}{\partial \varphi} & \frac{\partial z}{\partial \varphi} \\ \frac{\partial x}{\partial \theta} & \frac{\partial y}{\partial \theta} & \frac{\partial z}{\partial \theta} \end{vmatrix} = \det \begin{vmatrix} \cos \theta \cos \varphi & \cos \theta \sin \varphi & \sin \theta \\ -(R + \rho \cos \theta) \sin \varphi & (R + \rho \cos \theta) \cos \varphi & 0 \\ -\rho \sin \theta \cos \varphi & -\rho \sin \theta \sin \varphi & \rho \cos \theta \end{vmatrix} = \\ &= (R + \rho \cos \theta) \rho (\cos^2 \theta \cos^2 \varphi + \sin^2 \varphi \sin^2 \theta + \sin^2 \theta \cos^2 \varphi + \cos^2 \theta \sin^2 \varphi) = \rho(R + \rho \cos \theta) \end{aligned}$$

Посчитаем объём тора Ω :

$$V = \iiint_{\Omega} d^3\mathbf{r} = \int_0^r \rho d\rho \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{2\pi} d\theta (R + \rho \cos \theta) = \pi r^2 \times 2\pi R$$

поэтому плотность тора равна $\frac{M}{\pi r^2 \times 2\pi R}$. Момент инерции тора определяется как:

$$\begin{aligned} I_z &= \frac{M}{\pi r^2 \times 2\pi R} \iiint_{\Omega} (x^2 + y^2) d^3\mathbf{r} = \frac{M}{\pi r^2 \times 2\pi R} \int_0^r \rho d\rho \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{2\pi} d\theta (R + \rho \cos \theta)^3 = \\ &= \frac{M}{\pi r^2 \times R} \int_0^r \rho d\rho \int_0^{2\pi} d\theta (R^3 + 3R^2 \rho \cos \theta + 3R\rho^2 \cos^2 \theta + \rho^3 \cos^3 \theta) \end{aligned}$$

Нечётные степени косинуса будучи усреднены по периоду дают ноль. Кроме того, известно, что $\langle \sin^2 \theta \rangle = \langle \cos^2 \theta \rangle = \frac{1}{2}$; поэтому интеграл по θ легко берётся и остаётся:

$$I_z = \frac{2M}{r^2} \int_0^r \rho d\rho (R^2 + \frac{3}{2}\rho^2) = M \left(R^2 + \frac{3}{4}r^2 \right)$$

Задача 3

Найдём площадь σ_n единичной сферы в n -мерном пространстве.

Решение

Рассмотрим n -мерный Гауссов интеграл:

$$I = \iiint_{\mathbb{R}^n} e^{-|\mathbf{x}|^2} d^n \mathbf{x}$$

С одной стороны, если рассмотреть его в n -мерных декартовых координатах, мы получим:

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} dx_1 \dots \int_{-\infty}^{\infty} dx_n e^{-x_1^2 - \dots - x_n^2} = \pi^{n/2}$$

С другой стороны, мы можем его же рассмотреть в n -мерных сферических координатах. Поскольку подынтегральная функция зависит лишь от расстояния до центра, то мы можем сразу взять интеграл по всем углам; несложно заметить, что полученный интеграл даст нам как раз площадь единичной сферы в n -мерном пространстве (например, в трехмерном пространстве $d^3\mathbf{x} = 4\pi x^2 dx$, и 4π - как раз площадь единичной сферы в трёхмерье). Таким образом, мы можем записать:

$$I = \int_0^{\infty} e^{-x^2} \sigma_n x^{n-1} dx = \left| \begin{array}{l} x = \sqrt{t} \\ dx = \frac{dt}{2\sqrt{t}} \end{array} \right| = \frac{\sigma_n}{2} \int_0^{\infty} t^{\frac{n}{2}-1} e^{-t} dt = \frac{1}{2} \sigma_n \Gamma\left(\frac{n}{2}\right)$$

$$\sigma_n = \frac{2\pi^{n/2}}{\Gamma\left(\frac{n}{2}\right)} = \begin{cases} 2, & n = 1 \\ \frac{2\pi^k}{(k-1)!}, & n = 2k \\ \frac{2^k \pi^{k-1}}{(2k-3)!!}, & n = 2k - 1 \end{cases} = \begin{cases} 2, & n = 1 \\ 2\pi, & n = 2 \\ 4\pi, & n = 3 \\ 2\pi^2, & n = 4 \end{cases}$$

Мы видим, что известные нам результаты (для $n = 1, 2, 3$) воспроизводятся.

Комментарий про размерную регуляризацию Аналитичность полученного результата как функции параметра n позволяет рассматривать такие, на первый взгляд абсурдные вещи, как “площадь сферы в пространстве размерности $n = 4 - \epsilon$ ”, при нецелых ϵ . На этом основан один из способов регуляризации расходящихся интегралов - так называемая “размерная регуляризация”, о которой рассказывалось ранее.

Допустим, нас интересует интеграл в пространстве размерности $n = 4$, и он расходится. Тогда можно формально доопределить n -мерный интеграл на нецелые n , как замену $d^n\mathbf{x}$ на $\sigma_n x^{n-1} dx$; и при этом может оказаться, что интеграл сходится при любых $n < 4$. Это позволяет формально рассмотреть интеграл в пространстве размерности $n = 4 - \epsilon$ (где интеграл сходится), а затем устремить $\epsilon \rightarrow 0$.

Задача 4

Пусть C - замкнутая кривая, соответствующая обходу единичной окружности против часовой стрелки. Найдём значение интеграла

$$I = \oint_C \frac{xdy - ydx}{x^2 + y^2}$$

Решение

Неправильный способ Функция под интегралом является полным дифференциалом. Действительно:

$$d\left(\arctan \frac{y}{x}\right) = \frac{1}{1 + \left(\frac{y}{x}\right)^2} \cdot d\left(\frac{y}{x}\right) = \frac{1}{1 + \left(\frac{y}{x}\right)^2} \cdot \frac{x \cdot dy - y \cdot dx}{x^2} = \frac{xdy - ydx}{x^2 + y^2}$$

поэтому, казалось бы, пользуясь формулой Ньютона-Лейбница, достаточно взять разницу первообразной на концах контура C . Поскольку контур замкнут, то эта разница тождественно равна нулю. Однако такой способ рассуждений ошибочен, что связано с неаналитичностью “первообразной” в точках $x = 0$ (и, соответственно, неаналитичностью подынтегральной функции в начале координат). Этот интеграл играет важнейшую роль в теории вычетов (теория функций комплексного переменного).

Правильный способ Поступим по определению. Запараметризуем контур C как $C = \{\mathbf{r}(\varphi), \varphi \in [0; 2\pi]\}$ и $\mathbf{r}(\varphi) = (\cos \varphi, \sin \varphi)$. В таком случае интеграл запишется как:

$$I = \int_0^{2\pi} \frac{\cos \varphi \cos \varphi d\varphi + \sin \varphi \sin \varphi d\varphi}{\sin^2 \varphi + \cos^2 \varphi} = \int_0^{2\pi} d\varphi = 2\pi \neq 0$$

Задачи для домашнего решения

Задача 1. Найти энергию гравитационного взаимодействия точечной массы m с однородным шаром массы M и радиуса R , если расстояние от центра шара до точечной массы $r < R$.

Задача 2. Найдите момент инерции тора из относительно оси, лежащей в плоскости тора.

Задача 3. Найти интеграл по единичной сфере (тут $d\Omega_{\mathbf{r}}$ означает элемент площади поверхности):

$$I = \iint_{|\mathbf{r}|=1} e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}} d^2\Omega_{\mathbf{r}}$$

Задача 4. Найти значение интеграла

$$I = \frac{1}{4\pi^2} \iint \frac{1 - \cos(x+y)}{2 - \cos x - \cos y} dx dy$$

где интегрирование происходит по квадрату $x \in [0; 2\pi]$ и $y \in [0; 2\pi]$.

Подсказка: в этой задаче удобно перейти к “повёрнутой” системе координат $u = \frac{x+y}{2}$ и $v = x-y$ и, кроме того, воспользоваться периодичностью функции в плоскости (x, y) .

Задача 5. Вычислить двойной интеграл по шару ($|\mathbf{x}| < 1$ и $|\mathbf{y}| < 1$):

$$I = \iint \frac{d^3\mathbf{x} d^3\mathbf{y}}{|\mathbf{x} - \mathbf{y}|^2}$$

Подсказка: в этой задаче удобно перейти к повёрнутой системе координат $\mathbf{u} = \frac{\mathbf{x}+\mathbf{y}}{2}$ и $\mathbf{v} = \mathbf{x} - \mathbf{y}$. Якобиан такого перехода равен единице.