

# ИСПОЛЬЗОВАНИЕ ВОЗМОЖНОСТЕЙ ПАКЕТА КОМПЬЮТЕРНОЙ МАТЕМАТИКИ MAPLE ДЛЯ ВЫЧИСЛЕНИЯ МУЛЬТИПЛИКАТИВНЫХ ИНТЕГРАЛОВ

Черкасова В.В., Мантуров О.В.

E-mail: cher\_vl@orel.ru, oleg@manturov.mccme.ru

Орловский государственный университет, г. Орел.<sup>1</sup>

**Аннотация.** В данной статье построено решение задачи о качении шара в терминах мульти-  
пликативного интеграла и приведены основные способы их интегрирования (вычисления).

Как правило, решение многих физических задач сводится к дифференциальному уравнению. Задача о качении шара без проскальзывания по произвольной поверхности относится к числу задач решаемых в механике неголономных систем. В зависимости от начальных условий и типов поверхностей качения найдены новые случаи ее разрешения в квадратурах, а также сформулировано неголономное обобщение задачи Якоби о движении по инерции точки по эллипсоиду [6]. Однако, когда шар катится по поверхности второго порядка, возможно использование бесконечномалого (инфinitезимального) исчисления матричных функций [1], реализовывать вычисления, искать характеристики матриц и матричных функций рациональнее с применением новых информационных технологий, а именно пакета компьютерной математики Maple V Release.

**Постановка задачи:** По некоторой поверхности  $S$ , заданной в прямоугольной системе координат  $Oxyz$  уравнением  $z = f(x, y)$  катится шар радиуса  $R$  с жестко прикрепленным к нему репером  $(\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3)$ . Шар катится без проскальзывания вдоль кривой  $\gamma : z = f(x(t), y(t))$ , причем  $t \in [a, b]$ . В конце пути репер примет свое новое положение относительно неподвижной системы координат  $Oxyz$ . Вычислите матрицу перехода от начального положения репера к конечному.

По условию задачи шар катится по поверхности без проскальзывания, то есть в точке касания шара и поверхности  $S$  в любой момент качения скорость равна нулю [4].

**Решение:** Обозначим искомую матрицу перехода через  $Y$ . Для ее нахождения построим разбиение  $T = \{M_k\}$  кривой  $\gamma$  точками  $M_0(x_0, y_0, z_0), M_1(x_1, y_1, z_1), \dots, M_n(x_n, y_n, z_n)$  на  $n$  частей. Обозначим  $\Delta x_k = x_k - x_{k-1}$ ,  $\Delta y_k = y_k - y_{k-1}$ ,  $\Delta z_k = z_k - z_{k-1}$ , причем  $\lambda(T) = \max(\Delta l_1, \Delta l_2, \dots, \Delta l_n)$ , где  $\Delta l_k$  - длина дуги  $M_0M_1$ ,  $k = 1, 2, \dots, n$ .

В виду этого качение шара по поверхности будет представлять собой композицию ортогональных преобразований: параллельного переноса на вектор перемещения и поворота на угол, величина которого зависит от модуля вектора перемещения и радиуса шара  $R$  [5]. Другими словами, движение шара вдоль кривой по поверхности можно рассматривать как композицию  $n$  линейных преобразований  $Y_k$ , каждое из которых, в свою очередь, будет суперпозицией сдвига на вектор  $M_{k-1}M_k$  и поворота относительно мгновенной оси вращения на угол

$$\varphi_k = \frac{|M_{k-1}M_k|}{R}, k = 1, 2, \dots, n.$$

Целесообразно в качестве оси вращения выбрать прямую, направляющим вектором которой является вектор мгновенной скорости, поскольку, во-первых, данный вектор будет проходить через точку касания шара и поверхности, перпендикулярно вектору главной нормали поверхности в данной точке.

Во-вторых, вектор мгновенной скорости в разные моменты времени будет принадлежать касательной плоскости в данной точке кривой.

Очевидно, что каждое из линейных ортогональных преобразований  $Y_k$ , будет бесконечно малым [4, 5] и представимо в виде:

$$Y_k = (E + B_k \Delta l_k)(E + A_k \Delta \varphi_k) = E + (A \Delta \varphi_k + B \Delta l_k),$$

где  $\Delta l_k$ -величина бесконечно малого перемещения (сдвига),  $\Delta \varphi_k$ -бесконечно малые углы,  $E$ -единичная матрица,  $k = 1, 2, \dots, n$ .

В отличии от плоского случая, качение шара по поверхности обуславливает изменение положения не только векторов репера, но и центра шара. В связи с этим все матрицы используемые в построении

---

<sup>1</sup> Аннотация на английском языке Автором не представлена.

решения, да и сама исходная матрица  $Y$  будет размерности  $[4 \times 4]$ . В результате

$$E + B_k \Delta l_k = E + \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ \Delta x_k & \Delta y_k & \Delta z_k & 0 \end{pmatrix},$$

где  $(\Delta x_k, \Delta y_k, \Delta z_k)$  – координаты вектора, соединяющего концы бесконечно малой дуги  $M_0 M_1, k = 1, 2, \dots, n$ .

$$\begin{aligned} E + A_k \Delta \varphi_k &= E + P \Delta x + Q \Delta y + W \Delta z = \\ &= E + \begin{pmatrix} 0 & -\frac{f'_y}{H(x_0, y_0)} & \frac{1}{H(x_0, y_0)} & 0 \\ \frac{f'_y}{H(x_0, y_0)} & 0 & 0 & 0 \\ -\frac{1}{H(x_0, y_0)} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \Delta x + \\ &\quad + \begin{pmatrix} 0 & \frac{f'_x}{H(x_0, y_0)} & 0 & 0 \\ -\frac{f'_x}{H(x_0, y_0)} & 0 & \frac{1}{H(x_0, y_0)} & 0 \\ 0 & -\frac{1}{H(x_0, y_0)} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \Delta y + \\ &\quad + \begin{pmatrix} 0 & 0 & \frac{f'_x}{H(x_0, y_0)} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{f'_y}{H(x_0, y_0)} & 0 \\ -\frac{f'_x}{H(x_0, y_0)} & -\frac{f'_y}{H(x_0, y_0)} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \Delta z, \end{aligned}$$

где функция  $H(x_0, y_0) = R \sqrt{(f'_x(x_0, y_0))^2 + (f'_y(x_0, y_0))^2 + 1}$ .

Согласно теореме о суперпозиции линейных преобразований [5] матрица композиции  $n$  линейных преобразований будет находиться из соотношения

$$\begin{aligned} \tilde{Y}^n &= (E + P_n \Delta x_n + Q_n \Delta y_n + R_n \Delta z_n) \cdot \\ &\quad \cdot (E + P_{n-1} \Delta x_{n-1} + Q_{n-1} \Delta y_{n-1} + R_{n-1} \Delta z_{n-1}) \cdot \dots \cdot (E + P_1 \Delta x_1 + Q_1 \Delta y_1 + R_1 \Delta z_1). \end{aligned}$$

Следовательно, для нахождения искомой матрицы необходимо найти предел полученных интегральных сумм  $\tilde{Y}^n$  при  $\lambda(T) \rightarrow 0$ . Если этот предел существует, то это есть криволинейный мультипликативный интеграл по кривой  $\gamma$

$$Y = \int_{\gamma}^{\cap} E + \Gamma_1 dx + \Gamma_2 dy + \Gamma_3 dz.$$

Кроме того, так как поверхность качения задана уравнением вида  $z = f(x, y)$ , и формула полного дифференциала для функции двух переменных  $dz = f'_x dx + f'_y dy$ , то полученный выше криволинейный интеграл можно записать так:

$$\begin{aligned} Y &= \int_{\gamma}^{\cap} E + \Gamma_1^* dx + \Gamma_2^* dy = \\ &= \int_{\gamma}^{\cap} E + \begin{pmatrix} 0 & -A_2 & B_1 & 0 \\ A_2 & 0 & C & 0 \\ -B_1 & -C & 0 & 0 \\ 1 & 0 & f'_x & 0 \end{pmatrix} dx + \begin{pmatrix} 0 & A_1 & C & 0 \\ -A & 0 & B_2 & 0 \\ -C & -B_2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & f'_y & 0 \end{pmatrix} dy, \end{aligned}$$

где

$$C = \frac{f'_x f'_y}{H(x, y)}, H(x, y) = R \sqrt{(f'_x(x, y))^2 + (f'_y(x, y))^2 + 1},$$

$$A_1 = \frac{f'_x}{H(x, y)}, A_2 = \frac{f'_y}{H(x, y)}, B_1 = \frac{(f'_x)^2 + 1}{H(x, y)}, B_2 = \frac{(f'_y)^2 + 1}{H(x, y)}.$$

Таким образом в результате мы получили, что при движении шара по поверхности  $z = f(x, y)$ , изменение положения репера, жестко связанного с шаром, будет описываться криволинейным мультипликативным интегралом вдоль траектории, по которой движется шар.

Естественно, возникает вопрос о вычислении криволинейного мультиплекативного интеграла. Его значение будет зависеть, прежде всего, от кривой  $\gamma$ , вдоль которой катится шар. Например, пусть шар единичного радиуса катится по поверхности эллиптического параболоида вращения, заданного уравнением  $z = f(x, y) = x^2 + y^2$ . Тогда, если  $\gamma$  – бесконечно малый параллелограмм, то его значение можно вычислить, используя геометрические параметры кривой  $\gamma$  и кривизну мультиплекативного интеграла [7].

$$\begin{aligned} Y &= \int_{\gamma}^{\cap} E + \Gamma_1^* dx + \Gamma_2^* dy = \\ &= \int_{\gamma}^{\cap} E + \begin{pmatrix} 0 & -A_2 & B_1 & 0 \\ A_2 & 0 & C & 0 \\ -B_1 & -C & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 2x & 0 \end{pmatrix} dx + \begin{pmatrix} 0 & A_1 & C & 0 \\ -A & 0 & B_2 & 0 \\ -C & -B_2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 2y & 0 \end{pmatrix} dy = E + K\sigma + o(\sigma), \end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned} C &= \frac{4xy}{H(x, y)}, H(x, y) = R\sqrt{4x^2 + 4y^2 + 1}, \\ A_1 &= \frac{2x}{H(x, y)}, A_2 = \frac{2y}{H(x, y)}, B_1 = \frac{4x^2 + 1}{H(x, y)}, B_2 = \frac{4y^2 + 1}{H(x, y)}. \end{aligned}$$

При этом  $\sigma$  – площадь поверхности, ограниченная контуром  $\gamma$ ,  $o(\sigma)$  – бесконечно малые величины более высокого порядка малости, чем  $\sigma$ ,  $K = Q_x - P_y + [P, Q]$  – кривизна мультиплекативного интеграла.

Кроме того, можно найти зависимость между связность качения, так иногда называют  $K$  и гауссовой кривизной поверхности. [2, 9]. Эта зависимость характеризуется отношением

$$Y = E + K\sigma + o(\sigma) = E + (K\Gamma \cdot (k_g)^2 \cdot M(x, y) + k_g \cdot \frac{1}{H(x, y)^2} N(x, y))\sigma + o(\sigma),$$

где

$$\begin{aligned} M(x, y) &= \\ &= \begin{pmatrix} 0 & -2x^2 - 2y^2 & y(H - H^3 + 4Hx + ax^2) \\ 2x^2 - 2y^2 & 0 & Hx(-1 + H^2 - 8y^2) \\ H(x(1 - 2y)^2 - y) & (H^3 - 4xy)(x - y) & 0 \end{pmatrix}, \\ N(x, y) &= \\ &= \begin{pmatrix} 0 & 1 + 4x^2 + 4y^2 & 8x^2y - 2y(1 + 4y^2) \\ -1 - 4x^2 - 4y^2 & 0 & -2x(1 + 4x^2) + 8xy^2 \\ -8x^2y + 2y(1 + 4y^2) & 2x(1 + 4x^2) - 8xy^2 & 0 \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

где  $\sigma$  – площадь поверхности, ограниченная контуром  $\gamma$ ,  $o(\sigma)$  – бесконечно малые величины более высокого порядка малости, чем  $\sigma$ .

Вычисление  $K$  и других величин можно реализовывать в Maple V Release. Опишем процедуру вычисляющую кривизну мультиплекативного интеграла, в трехмерном случае

```
with(linalg):
K:=proc(P,Q)
local i,j,Qx,Py,L;
global P, Q;
for i to 3 do
for j to 3 do
Qx[i,j]:=diff(Q[i,j],x); od; od;
for i to 3 do for j to 3 do
Py[i,j]:=diff(P[i,j],y); od; od;
K:=Qx-Py+multiply(Q, P)-multiply(P, Q);
evalm(K);
end;
end;
```

Если предварительно описать вычисление матриц  $P$  и  $Q$  в процедуре (в зависимость от поверхности качения  $S$ ) или задать непосредственно

```
P:=array (1..3,1..3, [[. . .],[. . .],[. . .]]);
```

```
Q:=array (1..3,1..3, [[. . .],[. . .],[. . .]]);
```

В случае, когда кривая  $\gamma$  – спрямляемая и параметризуемая, можно выполнить преобразования, позволяющие перейти от криволинейному мультиплекативного интеграла к интервалу вида

$$Y = \int_a^b E + A(t)dx(t),$$

и если  $A(t) \equiv \Omega(t) \in SO(3)$ , то

$$X(t) = \int_{t_0}^t E + \Omega(t)dt = P_S(t)Rot_v(\alpha)P_{B_0}^{-1}(t),$$

где  $Rot_v(\alpha)$  – поворот относительно направленного единичного вектора  $v = \frac{\omega(0)}{|\omega(0)|}$  на совокупный угол  $\alpha = \int_0^t |\omega(\xi)|d\xi$ ,  $P_S(t)$ ,  $P_{B_0}(t)$  – ортогональные матрицы операторов параллельного переноса вдоль кривых  $S$  и  $B_0$  соответственно.

Причем пара кривых  $S(t)$  и  $B_0(t)$  определены на единичной сфере  $S^2$  соотношениями

$$S(t) = \frac{\omega}{|\omega|},$$

$$B_0(t) = X^{-1}(t)S(t).$$

Кроме того, исходя из начального условия  $X(0) = E$ , для  $S$  и  $B_0$  получим:  $S(0) = B_0(0)$ .

Вычисление матриц  $P_S(t)$ ,  $P_{B_0}(t)$ ,  $Rot_v(\alpha)$  также оптимальнее реализовать в Maple. Для этого достаточно использовать основные функции пакета линейной алгебры linalg.

В общем случае остается возможность нахождения численного значения мультиплекативного интеграла. Для этого необходимо решить численными методами матричное дифференциальное уравнение качения шара по поверхности вдоль заданного контура. В задаче о качении шара, которая рассматривалась выше, достаточно численно решить систему дифференциальных уравнений, описывающих качение. В пакете Maple для этой цели используется стандартная функция dsolve с параметром numeric. Также система позволяет выбрать метод численного интегрирования в зависимости от требуемой точности. Следует отметить, что использование неявного представления дифференциальных уравнений (пакет DESol) и пакета расширений PDEtools в значительной мере расширяют возможности для решения и визуализации систем дифференциальных уравнений.

## Литература

- [1] Ф.Р. Гантмахер. Теория матриц. М.: Наука, 1988.
- [2] Б.А. Дубровин, С.П. Новиков, А.Т. Фоменко. Современная геометрия. М.: Наука, 1979.
- [3] В.П. Дьяконов. Maple 7. Учебной курс. СПб.: Питер, 2002.
- [4] Г. Корн, Т. Корн. Справочник по математике для научных работников и инженеров. М.: Наука, 1978.
- [5] О.В. Мантуров. Элементы тензорного исчисления. М.: Просвещение, 1991.
- [6] Борисов А.В., Мамаев И.С. Неголономные динамические системы. Интегрируемость и хаос./Сборник статей.: Москва-Ижевск: Институт компьютерных исследований, 2002.
- [7] Л.Ж. Паланджянц. Геометрия мультиплекативного интеграла. Майкоп, 1997.
- [8] Прохоров Г.В., Колбееев В.В., Желнов К.И., Леденев М.А. Математический пакет Maple СПб.: Питер, 1998.
- [9] П.К. Рашевский. Риманова геометрия и тензорный анализ. М.: Наука, 1967.
- [10] С. Стернберг. Лекции по дифференциальной геометрии. М.: Мир, 1980.
- [11] Mark Levi. Parallel and transports . М.: Наука, 1988.