

ОБ ОДНОЙ ТЕОРЕМЕ ПУАНКАРЕ, ОТНОСЯЩЕЙСЯ К ЗАДАЧЕ О ДВИЖЕНИИ ТВЕРДОГО ТЕЛА В НЬЮТОНОВСКОМ ПОЛЕ СИЛ

Ю. А. Архангельский (Москва)

1. Как известно [1], приближенные уравнения движения твердого тела вокруг неподвижной точки под действием центрального ньютоновского поля сил

$$\begin{aligned} A \frac{dp}{dt} + (C - B) qr &= y'_0 \gamma'' - z'_0 \gamma' + \alpha (C - B) \gamma' \gamma'' \\ B \frac{dq}{dt} + (A - C) pr &= z'_0 \gamma - x'_0 \gamma'' + \alpha (A - C) \gamma'' \gamma \\ C \frac{dr}{dt} + (B - A) pq &= x'_0 \gamma' - y'_0 \gamma + \alpha (B - A) \gamma \gamma' \end{aligned} \quad (1.1)$$

$$\frac{d\gamma}{dt} = r\gamma' - q\gamma'', \quad \frac{d\gamma'}{dt} = p\gamma'' - r\gamma, \quad \frac{d\gamma''}{dt} = q\gamma - p\gamma'$$

$$\left(x'_0 = Mgx_0, y'_0 = Mgy_0, z'_0 = Mgz_0, \alpha = \frac{3g}{R} \right)$$

имеют три первых независимых интеграла: интеграл живой силы, интеграл площадей и тривиальный интеграл

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} Ap^2 + Bq^2 + Cr^2 - 2(x'_0 \gamma + y'_0 \gamma' + z'_0 \gamma'') + \alpha (A\gamma^2 + B\gamma'^2 + C\gamma''^2) &= \text{const} \\ Ap\gamma + Bq\gamma' + Cr\gamma'' &= \text{const}, \quad \gamma^2 + \gamma'^2 + \gamma''^2 = 1 \end{aligned} \quad (1.2)$$

Так как система уравнений (1.1) не содержит явно время t и имеет последний множитель Якоби, равный единице, то для сведения задачи к квадратурам достаточно иметь лишь четыре независимых первых интеграла, не содержащих время. Три первых независимых интеграла (1.2) будут алгебраическими. В двух случаях

$$(1) \quad x_0 = y_0 = z_0 = 0, \quad (2) \quad A = B, x_0 = y_0 = 0$$

в которых удалось свести систему (1.1) к квадратурам и которыми исчерпываются все случаи, когда возможно решение задачи в однозначных функциях времени [2], был найден четвертый алгебраический интеграл. В первом случае (аналогичном случаю Эйлера в классической задаче о движении твердого тела вокруг неподвижной точки в однородном поле сил тяжести) четвертый интеграл есть

$$Ap^2 + Bq^2 + Cr^2 - \alpha (BC\gamma^2 + AC\gamma'^2 + AB\gamma''^2) = \text{const}$$

Во втором случае (аналогичном случаю Лагранжа в упомянутой задаче)

$$r = \text{const}$$

Возникает вопрос, в каких еще случаях возможно существование четвертого алгебраического интеграла.

Покажем, что для рассматриваемой задачи имеет место следующая теорема Пуанкаре [3, 4]: для существования у системы (1.1) нового алгебраического интеграла необходимо, чтобы эллипсоид инерции относительно неподвижной точки был эллипсоидом вращения.

2. Перепишем систему уравнений (1.1) в новых переменных y_1, y_2, z_1, z_2 вместо p, q, γ, γ' (предполагая, конечно, что A, B и C все различны)

$$\begin{aligned} y_1 &= \sqrt{A(A-C)} p + i \sqrt{B(B-C)} q, & z_1 &= \gamma + i\gamma' \\ y_2 &= \sqrt{A(A-C)} p - i \sqrt{B(B-C)} q, & z_2 &= \gamma - i\gamma' \end{aligned}$$

и заменяя величины y_1, z_1, z_2, γ'' на $\lambda y_1, \lambda z_1, \lambda z_2, \lambda \gamma''$, где λ — произвольный параметр, и t на $-it$, получим

$$\begin{aligned} \frac{dy_1}{dt} &= -\sqrt{\frac{(A-C)(B-C)}{AB}} r y_1 - \left[x'_0 \sqrt{\frac{B-C}{B}} + i y'_0 \sqrt{\frac{A-C}{A}} \right] \gamma'' + \\ &+ \frac{z'_0}{2} \left[\sqrt{\frac{B-C}{B}} (z_1 + z_2) + \sqrt{\frac{A-C}{A}} (z_1 - z_2) \right] - \\ &- \lambda \frac{\alpha \gamma''}{2} \left[(C-B) \sqrt{\frac{A-C}{A}} (z_1 - z_2) - (A-C) \sqrt{\frac{B-C}{B}} (z_1 + z_2) \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{dy_2}{dt} = & \sqrt{\frac{(A-C)(B-C)}{AB}} ry_2 + \left[x'_0 \sqrt{\frac{B-C}{B}} - iy'_0 \sqrt{\frac{A-C}{A}} \right] \lambda \gamma'' - \\ & - \frac{\lambda z'_0}{2} \left[\sqrt{\frac{B-C}{B}} (z_1 + z_2) - \sqrt{\frac{A-C}{A}} (z_1 - z_2) \right] - \\ & - \lambda^2 \frac{\alpha \gamma''}{2} \left[(C-B) \sqrt{\frac{A-C}{A}} (z_1 - z_2) + (A-C) \sqrt{\frac{B-C}{B}} (z_1 + z_2) \right] \end{aligned} \quad (2.1)$$

$$C \frac{dr}{dt} = \frac{A-B}{4 \sqrt{AB(A-C)(B-C)}} (y_2^2 - \lambda^2 y_1^2) - \frac{\lambda}{2} [x'_0 (z_1 - z_2) - iy'_0 (z_1 + z_2) + \\ + \frac{\lambda^2 \alpha}{4} (A-B) (z_1^2 - z_2^2)]$$

$$\frac{dz_1}{dt} = -rz_1 + \frac{1}{2} \left[\frac{\lambda y_1 + y_2}{\sqrt{A(A-C)}} + \frac{\lambda y_1 - y_2}{\sqrt{B(B-C)}} \right] \gamma''$$

$$\frac{dz_2}{dt} = rz_2 - \frac{1}{2} \left[\frac{\lambda y_1 + y_2}{\sqrt{A(A-C)}} - \frac{\lambda y_1 - y_2}{\sqrt{B(B-C)}} \right] \gamma''$$

$$\frac{d\gamma''}{dt} = \frac{1}{4 \sqrt{A(A-C)}} (\lambda y_1 + y_2) (z_1 - z_2) - \frac{1}{4 \sqrt{B(B-C)}} (\lambda y_1 - y_2) (z_1 + z_2)$$

Эта система имеет следующие первые алгебраические интегралы:

$$\begin{aligned} \frac{(\lambda y_1 + y_2)^2}{A-C} - \frac{(\lambda y_1 - y_2)^2}{B-C} + 4Cr^2 - 4\lambda [x'_0 (z_1 + z_2) - iy'_0 (z_1 - z_2) + 2z'_0 \gamma''] + \\ + \lambda^2 \alpha [A (z_1 + z_2)^2 - B (z_1 - z_2)^2 + 4C\gamma''^2] = h_1 \end{aligned} \quad (2.2)$$

$$\begin{aligned} \frac{A}{2 \sqrt{A(A-C)}} (\lambda y_1 + y_2) (z_1 + z_2) - \frac{B}{2 \sqrt{B(B-C)}} (\lambda y_1 - y_2) (z_1 - z_2) + Cr\gamma'' = h_2 \\ z_1 z_2 + \gamma''^2 = h_3 \end{aligned}$$

где h_1, h_2, h_3 — некоторые произвольные постоянные.

Гюссон [5] доказал теорему Пуанкаре для задачи о движении тяжелого твердого тела вокруг неподвижной точки в однородном поле сил тяжести, рассматривая систему уравнений, получающуюся из системы (2.1) при $\alpha = 0$. Для доказательства использовалась полученная система уравнений и соответствующие ей первые интегралы при $\lambda = 0$. Относительно же правых частей системы дифференциальных уравнений и ее первых интегралов при $\lambda \neq 0$ считалось достаточным, что они являются полиномами от $y_1, y_2, z_1, z_2, r, \gamma'', \lambda$.

Так как при $\lambda = 0$ уравнения (2.1) и их первые интегралы (2.2) не зависят от α и при $\lambda \neq 0, \alpha \neq 0$ правые части системы (2.1) и соотношения (2.2) являются также полиномами от $y_1, y_2, z_1, z_2, r, \gamma'', \alpha$, то результат Гюссона распространяется и на рассматриваемую нами задачу.

Таким образом, для задачи о движении твердого тела вокруг неподвижной точки под действием центрального ньютоновского поля сил имеет место следующая теорема Пуанкаре: если эллипсоид инерции относительно точки опоры не есть эллипсоид вращения, то, кроме случая $x_0 = y_0 = z_0 = 0$, при произвольных начальных условиях не может быть нового алгебраического интеграла системы (1.1).

Поступила 21 III 1962

ЛИТЕРАТУРА

1. Б е л е ц к и й В. В. Об интегрируемости уравнений движения твердого тела около закрепленной точки под действием центрального ньютоновского поля сил. ДАН СССР, 1957, т. 113, № 2.
2. А р х а н г е л ь с к и й Ю. А. Об однозначных интегралах в задаче о движении твердого тела в ньютоновском поле сил. ПММ, 1962, т. XXVI, вып. 3.
3. P o i n c a r é Н. Les méthodes nouvelles de la mécanique céleste, 1892, vol. I ch. V.
4. П о л у б а р и н о в а - К о ч и н а П. Я. Об однозначных решениях и алгебраических интегралах задачи о вращении тяжелого твердого тела около неподвижной точки. Сб. Движение твердого тела вокруг неподвижной точки. Изд-во АН СССР, 1940.
5. H u s s o n Ed. Sur un théorème de H. Poincaré, relativement au mouvement d'un solide pesant. Acta math., 1908, 31, p. 71—88.