

Бифуркационная кривая осесимметричной псевдоевклидовой системы Жуковского

Агуреева Екатерина Сергеевна

Студент (специалист)

Московский государственный университет имени М.В.Ломоносова,
Механико-математический факультет, Кафедра дифференциальной геометрии и
приложений, Москва, Россия

E-mail: agureevamath@yandex.ru

В работе [1] были рассмотрены псевдоевклидовы аналоги известных интегрируемых систем механики. Топологические и динамические свойства таких систем существенно отличаются от классических систем в евклидовых пространствах.

Рассмотрим пространство \mathbb{C}^6 с координатами $J_1, J_2, J_3, x_1, x_2, x_3$ и выполним преобразование вида

$$J_1 = \frac{\vec{J}_1}{i}, J_2 = \frac{\vec{J}_2}{i}, J_3 = \vec{J}_3, x_1 = \frac{\vec{x}_1}{i}, x_2 = \frac{\vec{x}_2}{i}, x_3 = \vec{x}_3$$

При этом скобка Пуассона алгебры Ли $e(3)$ группы движений евклидова трехмерного пространства перейдет в скобку алгебры Ли $e(2, 1)$ группы движений псевдоевклидова пространства.

Псевдоевклидовым аналогом системы Жуковского будем называть систему, заданную следующей функцией H при помощи скобки Пуассона алгебры $e(2, 1)$:

$$H = \frac{(J_1 + \lambda_1)^2}{2A_1} + \frac{(J_2 + \lambda_2)^2}{2A_2} - \frac{(J_3 + \lambda_3)^2}{2A_3}.$$

Здесь положительные $A_{1, 2, 3}$ соответствуют главным моментам инерции, а вектор $(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3)$ вектору постоянного гиростатического момента. Данная система интегрируема, и первый интеграл $K : \{K, H\} = 0$ имеет вид

$$K = J_1^2 + J_2^2 - J_3^2 = k,$$

Утверждение 1. Множества критических точек отображения момента псевдо-евклидовой и евклидовой систем Жуковского совпадают.

Как и для псевдоевклидова аналога случая Эйлера [2], гамильтониан и первый интеграл системы Жуковского зависят только от трех скоростей J_1, J_2, J_3 .

Утверждение 2. Класс гомеоморфности пересечения поверхностей $f_1 = a, f_2 = b$ для фиксированного J_1, J_2, J_3 зависит только от значений $f_1 = a, f_2 = b, K = k$.

Тем самым, каждый слой слоения Лиувилля системы в R^6 представляется как расслоение с базой $H = h, K = k$ в пространстве $R^3(J_1, J_2, J_3)$ и слоем $f_1 = a, f_2 = b$ в пространстве $R^3(x_1, x_2, x_3)$.

В пространстве $R^3(J_1, J_2, J_3)$ опишем тип пересечения двух квадрик $H = h, K = k$. Рассмотрев уровень $K = k$ и функцию H на нем, найдем критические точки.

Утверждение 3. При попарно различных A_1, A_2, A_3 и $\lambda_1 \lambda_2 \lambda_3 \neq 0$ образ множества критических точек функции H на квадриках $K = k$ составляет параметрическую кривую $k(t), h(t)$:

$$h(t) = \frac{t^2}{2} \left(\frac{A_1 \lambda_1^2}{(1 + 2A_1 t)^2} + \frac{A_2 \lambda_2^2}{(1 + 2A_2 t)^2} - \frac{A_3 \lambda_3^2}{(1 + 2A_3 t)^2} \right),$$
$$k(t) = \frac{A_1^2 \lambda_1^2}{(1 + 2A_1 t)^2} + \frac{A_2^2 \lambda_2^2}{(1 + 2A_2 t)^2} - \frac{A_3^2 \lambda_3^2}{(1 + 2A_3 t)^2}.$$

В нашем докладе мы опишем свойства этой кривой в зависимости от параметров системы $\alpha = \frac{A_3}{A_1}, \beta = \frac{\lambda_3}{\sqrt{\lambda_1^2 + \lambda_2^2}}$ (моментов инерции и компонент вектора гиросtatического момента) в случае осесимметричного тела: $A_1 = A_2$.

Источники и литература

- 1) A. V. Borisov, I. S. Mamaev, "Rigid Body Dynamics in Non-Euclidean Spaces", Russ. J. Math. Phys., 23:4 (2016), 431–454.
- 2) М.К. Алтуев, В.А. Кибкало, "Топологический анализ псевдо-евклидова волчка Эйлера при особых значениях параметров Матем. сб., 214:3 (2023), 3–19