

## 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