

ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ БЮДЖЕТНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ  
УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ  
"Московский государственный университет имени М. В. Ломоносова"  
Механико-математический факультет

На правах рукописи

Баранова Елена Юрьевна

**О ДВИЖЕНИИ ТВЕРДОГО ТЕЛА С ЭЛЛИПСОИДАЛЬНОЙ ПОЛОСТЬЮ,  
ЗАПОЛНЕННОЙ ВЯЗКОЙ ЖИДКОСТЬЮ, И УПРУГОГО ШАРА В  
ГРАВИТАЦИОННОМ ПОЛЕ**

Специальность 01.02.01 – теоретическая механика

**АВТОРЕФЕРАТ**

диссертации на соискание ученой степени  
кандидата физико-математических наук

Москва, 2015

Работа выполнена на кафедре теоретической механики и мехатроники механико-математического факультета Федерального государственного бюджетного образовательного учреждения высшего профессионального образования "Московский государственный университет имени М.В. Ломоносова".

**Научный руководитель:** Вильке Владимир Георгиевич,  
доктор физико-математических наук,  
профессор

**Официальные оппоненты:** Шатина Альбина Викторовна,  
доктор физико-математических наук,  
Федеральное государственное бюджетное  
образовательное учреждение высшего  
профессионального образования "Московский  
государственный технический университет  
радиотехники, электроники и автоматики"

Зленко Александр Афанасьевич,  
кандидат физико-математических наук,  
Федеральное государственное бюджетное  
образовательное учреждение высшего  
профессионального образования "Московский  
автомобильно-дорожный государственный  
технический университет"

**Ведущая организация:** Федеральное государственное бюджетное  
учреждение науки Вычислительный центр имени  
А.А. Дородницына Российской академии наук

Защита диссертации состоится 27 февраля 2015 г. в 16 часов 30 минут на заседании диссертационного совета Д 501.001.22 при Московском государственном университете имени М.В. Ломоносова по адресу: 119991, Москва, Ленинские горы, Главное здание МГУ, механико-математический факультет, ауд. 16-10.

С диссертацией можно ознакомиться в читальном зале отдела диссертаций Фундаментальной библиотеки МГУ имени М.В. Ломоносова по адресу: Ломоносовский проспект, д. 27.

Автореферат разослан 27 января 2015 г.

Ученый секретарь  
диссертационном совета Д 501.001.22,  
кандидат физико-математических наук,  
доцент

Прошкин В.А.

## Общая характеристика работы

### Актуальность темы.

Первым, кто детально исследовал движение твердого тела с полостями, полностью заполненными однородной несжимаемой жидкостью, был Н.Е. Жуковский. Много внимания он уделил задачам с идеальной жидкостью. Впоследствии идеальной жидкостью занимались такие ученые, как У.Т. Кельвин, С.Л. Соболев, А.Ю. Ишлинский, М.Е. Темченко, В.В. Румянцев, Г.К. Пожарицкий, Д.Е. Охоцимский, Г.С. Нариманов и др.

Задачи с вязкой жидкостью значительно более трудные, чем в случае идеальной жидкости. Для больших чисел Рейнольдса обычно используется метод пограничного слоя. Для малых чисел Рейнольдса Ф.Л. Черноушко показал, что можно составить систему обыкновенных дифференциальных уравнений, описывающих движение тела с полостью, заполненной вязкой жидкостью.

В диссертации использован асимптотический метод разделения движения и усреднения, предложенный В.Г. Вильке. Этот метод позволяет перейти к конечной системе обыкновенных дифференциальных уравнений, неизвестными в которой являются переменные "действие" невозмущенной задачи.

Задача о движении вязкоупругого шара в центральном ньютоновском поле сил является модельной задачей в приливной теории движения планет Солнечной системы. Проблемы, связанные с изучением вращения планеты, сохраняют свою актуальность и до настоящего времени, так как с каждым днем возрастают требования к точности определения параметров вращения Земли. Это важно в технических приложениях в навигации, геодезии и геофизике.

Динамическая теория вращения Земли относительно центра масс строилась на основе модели деформируемой Земли (С. Ньюком, А. Пуанкаре, Г. Джеффрис, А. Ляв, П. Мельхиор, У. Манк и Г. Макдональд, Кубо и др), поскольку на основе классической теории твердого тела малые колебания

вектора угловой скорости в некоторой связанной с Землей системе координат имеют период, равный приблизительно 305 суток, что расходится с экспериментальными данными. На базе моделей деформируемых планет строилась теория приливов. В большинстве работ использовались феноменологические модели моментов, возникающих из-за деформаций планет.

В.Г. Вильке разработал методы решения для систем с бесконечным числом степеней свободы, которые были использованы в диссертации.

### **Цель работы.**

Одной из целей диссертации является определение влияния полости, заполненной вязкой жидкостью, на эволюцию вращения твердого тела с неподвижной точкой в отсутствие внешних сил. В отличие от ранее исследуемых работ по этой тематике рассматривается тело с несимметричным тензором инерции, для которого полость предполагается сферической и близкой к сферической. Второй целью диссертации является построение теоретической модели вращения упругого шара в гравитационном поле двух притягивающих центров и изучение возмущенного движения полюса шара.

### **Методы исследования.**

В работе используются методы аналитической механики, метод разделения движений, применяемый к механическим системам, содержащим большой коэффициент вязкости или большой коэффициент жесткости, метод усреднения для систем с быстрыми и медленными переменными.

### **Достоверность результатов.**

Все результаты в диссертации получены методами аналитической механики и асимптотическими методами на основе сформулированных в ней предположений. В работе присутствуют подробные доказательства основных

результатов. Во всех необходимых случаях заимствования научных результатов приведены соответствующие ссылки.

### **Научная новизна.**

Все основные результаты, полученные в работе, являются новыми.

Впервые проанализировано влияние сферической полости, полностью заполненной вязкой жидкостью, на эволюцию движения твердого тела с несимметричным тензором инерции.

Впервые было получено и проанализировано решение этой задачи для эллипсоидальной полости.

Рассмотрена теоретическая модель упругого шара в поле притяжения двух материальных точек и найдено аналитическое решение для возмущенного значения угловой скорости шара.

### **Теоретическая и практическая ценность.**

Диссертация носит теоретический характер. Полученные результаты могут найти применение в теории ракето- и кораблестроения, при изучении сейсмостойкости резервуаров, при построении усложненных моделей вращения упругой планеты.

### **Апробация работы.**

Содержащиеся в диссертации результаты докладывались автором на следующих конференциях и симпозиумах:

1. Международная конференция студентов, аспирантов и молодых ученых «Ломоносов-2011» (Москва, 2011).
2. Конференция-конкурс молодых ученых НИИ механики МГУ (Москва, 2012).
3. VIII Международный симпозиум по классической и небесной механики ССМЕСН8 (Польша, Седльце, 2013).

4. L Всероссийская конференция по проблемам динамики, физики частиц, физики плазмы и оптоэлектроники, РУДН (Москва, 2014).

### **Публикации.**

По теме диссертации опубликовано 6 печатных работ. Среди них 2 печатные работы [1,2], опубликованных в журналах, включенных в Перечень ведущих рецензируемых научных журналов и изданий ВАК. Список работ приведен в конце автореферата.

### **Личный вклад.**

В совместных работах [1,2] В.Г. Вильке принадлежат постановки задач и общее научное руководство. Все результаты получены лично автором.

### **Структура и объем диссертации.**

Диссертация состоит из введения, трех глав, заключения и списка литературы из 136 наименований, включая работы автора. В диссертации приведено 19 рисунков. Общий объем диссертации – 87 страниц.

## **Содержание диссертации**

**Во введении** раскрывается вопрос актуальности исследования, дан краткий обзор литературы по тематике диссертации и изложено содержание работы.

**Первая глава** диссертации посвящена задаче об эволюции движения твердого тела с неподвижной точкой и полостью, заполненной вязкой жидкостью. Полость рассматривается сферической. За форму твердого тела отвечают малые параметры задачи. Предполагается, что жидкость имеет большой коэффициент вязкости. Другими словами, число Рейнольдса *Re* течения жидкости, которое обратно пропорционален коэффициенту вязкости, считается малым параметром  $\varepsilon$ .

В §1.1 формулируется постановка задачи и выводятся общие уравнения движения в форме уравнений Рауса, каноническую часть которых составляют уравнения относительно переменных Андуайе, а лагранжеву – уравнение Навье-Стокса для вязкой несжимаемой жидкости, которое дополняется граничным условием и условием несжимаемости жидкости:

$$\begin{cases} \dot{I} = -\nabla_{\varphi} \mathcal{R}, \quad \dot{\varphi} = \nabla_I \mathcal{R}, \\ \frac{\partial \mathbf{v}}{\partial t} + \frac{\partial \mathbf{v}}{\partial \mathbf{r}'} \mathbf{v} + [J^{-1}(\dot{\mathbf{G}} - \dot{\mathbf{G}}_v) \times \mathbf{r}'] + 2[J^{-1}(\mathbf{G} - \mathbf{G}_v) \times \mathbf{v}] = -\frac{\nabla p}{\rho} + \nu \Delta \mathbf{v}, \\ \operatorname{div} \mathbf{v} = 0, \quad \mathbf{v}|_{\partial V} = 0 \end{cases}$$

где  $I, \varphi$  – переменные Андуайе,  $\mathcal{R}$  – функционал Рауса,  $\mathbf{r}', \mathbf{v}$  – радиус-вектор частицы жидкости в полости и ее относительная скорость,  $J$  – тензор инерции системы,  $\mathbf{G}$  – вектор момента количества движения системы,  $\mathbf{G}_v$  – вектор момента количества движения жидкости,  $p$  – давление жидкости,  $\nu$  – кинематический коэффициент вязкости.

В §1.2 решается система уравнений движения для тела, близкого к сферическому. Тензор инерции тела имеет вид  $J = \operatorname{diag}\{A(1 + \varepsilon_1), A(1 + \varepsilon_2), A(1 + \varepsilon_3)\}$ , где  $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$  – малые параметры задачи. Методом разделения движения и усреднения по "быстрой" переменной найдены решения в первом приближении по малым параметрам  $\varepsilon, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$ . Система имеет два стационарных решения  $\langle I_1 \rangle = 0$  и  $\langle I_1 \rangle = I_2$ , что соответствует случаям, когда ось наибольшего момента инерции тела совпадает с вектором момента количества движения  $\mathbf{G}$ , который постоянен в неподвижной системе координат, и, наоборот, перпендикулярна к нему. Исследованы нестационарные решения системы, показано, что ось наибольшего момента инерции асимптотически стремится к вектору  $\mathbf{G}$ .

В §1.3 решается система уравнений движения для тела, близкого к осесимметричному. Тензор инерции тела имеет вид  $J = \operatorname{diag}\{A/(1 + \varepsilon_1), A/(1 - \varepsilon_1), C\}$ . Аналогично задаче, разобранный в §1.2, использовался метод разделения движения и усреднения по "быстрой" переменной. Решения найдены в линейном приближении по малому параметру

$\varepsilon$  числа Рейнольдса течения жидкости. Стационарные решения аналогичны решениям, найденным в §1.2. В случае  $A < C$  решение  $\langle I_1 \rangle = I_2$  – устойчиво, а  $\langle I_1 \rangle = 0$  – неустойчиво. В случае  $A > C$ , – наоборот,  $\langle I_1 \rangle = I_2$  – неустойчиво, а  $\langle I_1 \rangle = 0$  – устойчиво.

Общие результаты для двух разобранных задач приведены в §1.4. Отмечается, что, несмотря на различия в тензорах инерции твердых тел, стационарные движения и типы нестационарных движений одинаковы: ось наибольшего момента твердого тела асимптотически стремится совпасть с постоянным вектором момента количества движения.

**Глава 2** посвящена задаче об эволюции движения твердого тела с эллипсоидальной полостью, заполненной вязкой жидкостью. Тело рассматривается близким к осесимметричному, т.е. тензор инерции тела имеет вид  $J = \text{diag}\{A/(1 + \varepsilon_1), A/(1 - \varepsilon_1), C\}$ ; оно также имеет неподвижную точку. Полость предполагается близкой к сферической. Жидкость в полости характеризуется малым значением числа Рейнольдса  $\varepsilon$ . Данные условия порождают пять малых параметров задачи. Решение ищется в линейном приближении по малому параметру  $\varepsilon$ , обратно пропорциональному коэффициенту вязкости жидкости.

Постановка задачи и общие уравнения движения приводятся в §2.1. Для решения задачи делается замена координат, в которой эллипсоидальная полость задается в каноническом виде.

В §2.2 приводится решение для задачи с эллипсоидальной полостью. Нулевое приближение уравнения Навье-Стокса не имеет форму уравнения Пуассона, как это было в предыдущих задачах в §1.2 и §1.3, и найдено в виде решения, разложенного в ряд по малым параметрам задачи. Затем использовался метод разделения движения и усреднения по "быстрой" переменной. Правая часть системы уравнений движения зависит от большого числа параметров. Приведен анализ полученной системы дифференциальных уравнений, выраженной в переменных Андуайе.

По-прежнему есть два стационарных решения  $\langle I_1 \rangle = 0$  и  $\langle I_1 \rangle = I_2$ . Если тело осесимметрично ( $\varepsilon_1 = 0$ ), то при  $A < C$  решения системы стремятся к аттрактору  $\langle I_1 \rangle = I_2$ , а решение  $\langle I_1 \rangle = 0$  – неустойчиво. При  $A > C$  решения стремятся к аттрактору  $\langle I_1 \rangle = 0$ , а решение  $\langle I_1 \rangle = I_2$  – неустойчиво.

Если  $A = C$ , то тип нестационарных решений зависит от геометрических особенностей полости.

В общем случае если тело сильно сплющено вдоль своей третьей оси, то решения  $\langle I_1 \rangle$  стремятся к  $I_2$ . Если же твердое тело сильно вытянуто вдоль своей третьей оси, то решения  $\langle I_1 \rangle$  стремятся к 0.

В главе 3 речь идет о движении полюса упругого шара в поле притяжения двух материальных точек, что может быть рассмотрено в качестве модели движения Земли в гравитационном поле Луны и Солнца. Земля представляется однородным упругим шаром и рассматривается ее движение вокруг центра масс. Деформации шара рассматриваются за счет поля гравитационных сил и центробежных сил инерции. Материал планеты считается жестким, поэтому в задаче есть малый параметр, обратно пропорциональный модулю Юнга  $\varepsilon = E^{-1}$ . Поле векторов упругого смещения  $\mathbf{u}(\mathbf{r}, t)$  ищется как решение задачи квазистатики в теории упругости. В результате деформации шара также оказываются малыми, что позволяет разрешить систему уравнений движения.

Постановка задачи и уравнения движения даны в §3.1. Решается уравнение для поля векторов упругих смещений в первом приближении, представленного в виде суммы четырех слагаемых  $\mathbf{u} = \sum_{k=1}^4 \mathbf{u}_k(\mathbf{r}, t)$ , где  $\mathbf{u}_1$  и  $\mathbf{u}_2$  порождены гравитационными полями Луны и Солнца, а  $\mathbf{u}_3$  и  $\mathbf{u}_4$  возникают за счет центробежных сил инерции. Поле  $\mathbf{u}_3$  определяет сжатие шара вдоль оси вращения, а поле  $\mathbf{u}_4$  отвечает за сферически симметричные деформации. В этом параграфе также находятся компоненты тензора инерции  $J[\mathbf{u}]$ , зависящие от полей  $\mathbf{u}_k$ .

В §3.2 рассматривается задача о вращении упругого шара только под действием центробежных сил инерции. Влияние гравитационных полей Луны и Солнца не учитывалось. Показано, что уравнения движения дают решением регулярную прецессию с угловой скоростью

$$\Omega = \frac{\rho \omega_0^3 r_0^2 (1 + \nu)(13 + 9\nu)}{7E(7 + 5\nu)},$$

где  $\rho$  – плотность упругого шара,  $\omega_0$  – угловая скорость упругого шара при невозмущенном движении,  $r_0$  – радиус шара в невозмущенном состоянии,  $E, \nu$  – модуль Юнга и коэффициент Пуассона соответственно.

Также выводится выражение относительного сжатия шара за счет центробежных сил инерции:

$$\Delta R = \frac{\rho \omega_0^2 r_0^3 (1 + \nu)(2 + \nu)}{E(7 + 5\nu)}.$$

В §3.3 решаются уравнения движения с учетом влияния гравитационных полей Луны и Солнца. Получены уравнения для координат возмущенного значения угловой скорости  $\boldsymbol{\omega} = (p, q, r)$ . Найдено решение этих уравнений в первом приближении по малому параметру. Это решение на плоскости  $(p, q)$  описывает кривую типа эллипс с изменяющейся формой и возмущенными участками, где эллипс стягивается почти в точку, а затем увеличивается до исходных размеров.

В рамках данной модели были использованы реальные значения параметров Земли, Луны и Солнца. Полученный результат приведен в §3.4. Графики координат угловой скорости Земли приведены на рис.1-2. Они представляют собой суперпозицию колебаний с изменяющимися амплитудами. Большие колебания происходят с периодом Чандлера (428 дней), а малые колебания с периодом одни сутки. Их амплитуды меняются с периодом полмесяца и полгода. Возмущения угловой скорости в проекции на ось вращения  $r$  складывается из постоянной величины и периодических добавок с периодами полмесяца и полгода. Влияние Луны на изменение угловой скорости Земли больше влияния Солнца приблизительно в 178 раз.

Также были получены коэффициенты упругости, которые соответствовали бы Земле, если бы она была однородным упругим телом:

$$E = 2,4 * 10^{10} \frac{\text{КГ}}{\text{МС}^2}, \quad \nu = -0,83.$$

Отрицательное значение коэффициента Пуассона означает, что материал Земли как однородного упругого шара является ауксетиком, т.е. при расширении вдоль одной оси он расширяется и в перпендикулярном направлении.

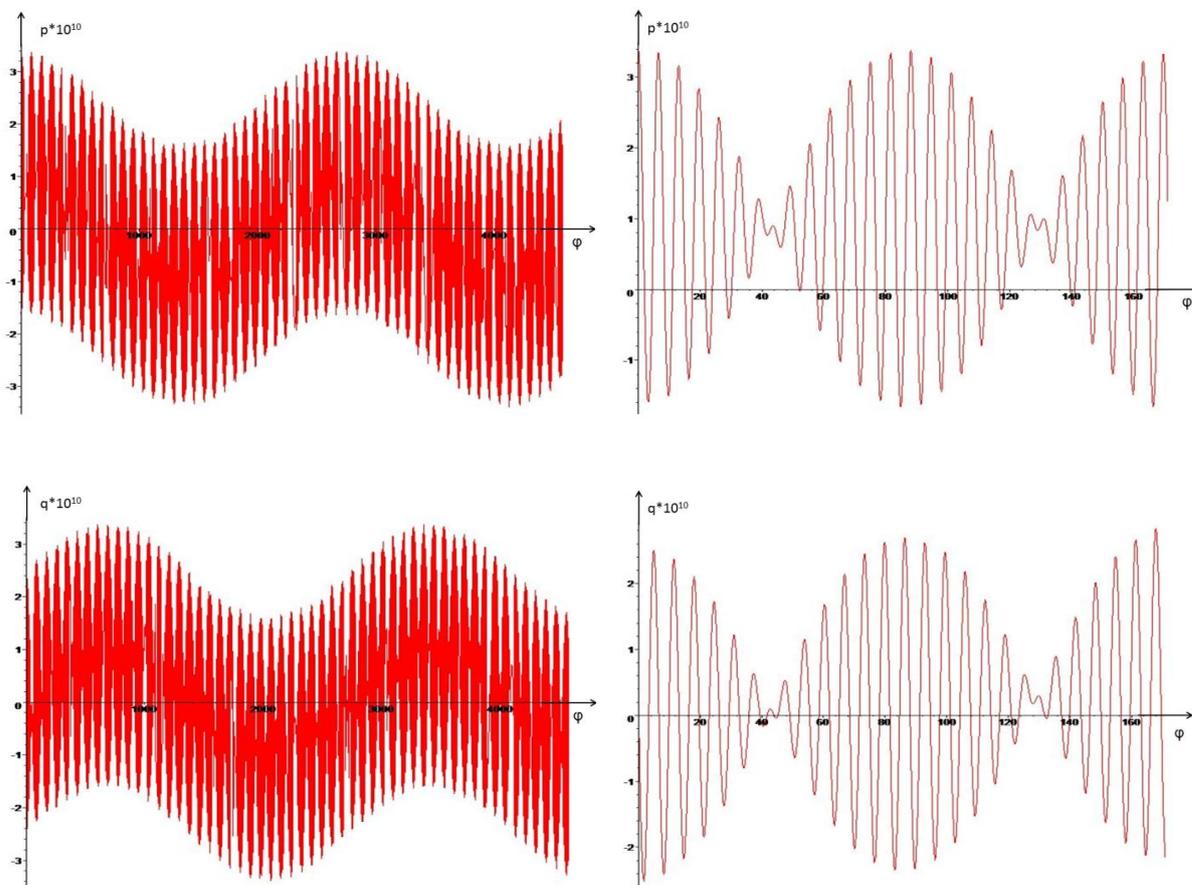


Рис.1: Графики координат  $p, q$  на отрезке времени, соответствующем двум годам земного времени (слева) и одному месяцу (справа).

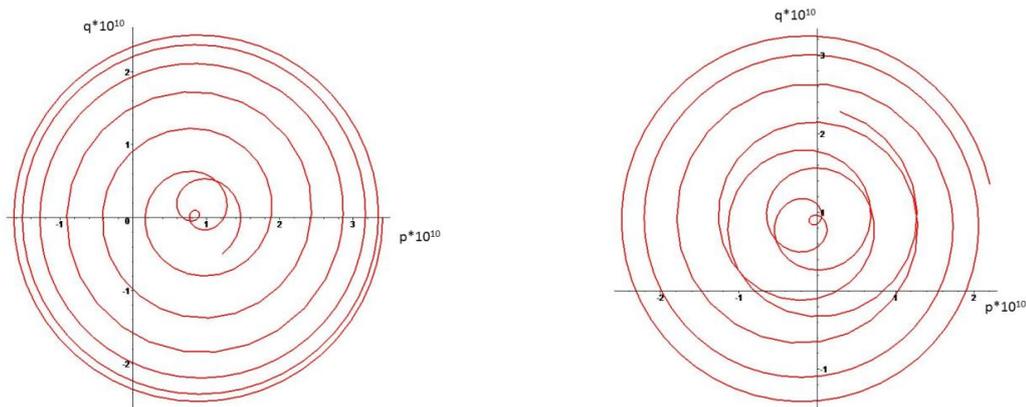


Рис.2: Траектория конца вектора угловой скорости на плоскости  $(p, q)$  для первых 8 дней (слева) и для 114-122 дней (справа). Начальный момент времени соответствует моменту зимнего солнцестояния, а Луна находится на отрезке, соединяющем Солнце с Землей.

В **заклучении** сформулированы основные результаты диссертационной работы.

- Проведено исследование эволюции вращения твердого тела с неподвижной точкой и сферической полостью, заполненной вязкой жидкостью, в отсутствии внешних сил. Твердое тело рассматривалось близким к сферическому или к осесимметричному. Описано движение системы в первом приближении по малым параметрам. Методом разделения движений и усреднения получена система уравнений, описывающих движение системы в переменных Андуайе. Найдены стационарные и нестационарные решения этой системы. Показано, что ось наибольшего момента инерции тела асимптотически стремится к постоянному в неподвижной системе координат вектору момента количества движения.
- Проведено исследование эволюции движения твердого тела с неподвижной точкой и эллипсоидальной полостью, заполненной вязкой жидкостью, в отсутствии внешних сил. Тело рассматривалось близким к осесимметричному, а эллипсоидальная полость – близкой к сферической. Описано движение системы в первом приближении по малым параметрам. Показано, что для ярко выраженного сплюснутого или

вытянутого тела решение аналогично решению, полученному в задаче со сферической полостью. В общем случае решение зависит от геометрических особенностей полости.

- Рассмотрено движение вязкоупругой планеты в гравитационном поле притяжения двух материальных точек. Проведено исследование вращательного движения однородного упругого шара вокруг центра масс в предположении, что притягивающие центры лежат в одной плоскости и двигаются вокруг центра масс планеты по круговым орбитам. Описано деформированное состояние упругого шара в первом приближении по малому параметру. Показано, что возмущенное значение угловой скорости складывается из двух составляющих. Одна из них – это регулярная прецессия, возникающая в результате воздействия центробежных сил инерции на упругое тело, а вторая – это вращательные движения, при которых координаты возмущенного значения угловой скорости образуют биения.
- В рамках построенной модели вращения упругой планеты были получены выражения угловой скорости для планеты Земля в поле притяжения Луны и Солнца и проведено их сравнение с экспериментальными данными.
- В отсутствии гравитационных полей было получено выражение для относительного сжатия упругого шара вдоль оси вращения через коэффициенты упругости. Показано, что в рамках данной модели Земля является ауксетиком.

## Работы автора по теме диссертации

Работы, опубликованные в рецензируемых журналах, рекомендованных ВАК  
Министерства образования и науки РФ:

1. Баранова Е.Ю., Вильке В.Г. *Вращение упругого шара вокруг центра масс в гравитационном поле двух притягивающих центров.* // Вестник МГУ Сер. 1 Мат. мех. 2014 № 3. С. 33-40
2. Баранова Е.Ю., Вильке В.Г. *Эволюция движения твердого тела с неподвижной точкой и эллипсоидальной полостью, заполненной вязкой жидкостью.* // Вестник МГУ Сер. 1 Мат. мех. 2013 № 1. С. 44-50

Другие работы, опубликованные автором по теме диссертации:

3. Баранова Е.Ю., Вильке В.Г. *Эволюция движения твердого тела с неподвижной точкой и эллипсоидальной полостью, заполненной вязкой жидкостью* // Материалы Международного молодежного научного форума «Ломоносов-2011» / Отв. ред. А.И. Андреев, А.В. Андриянов, Е.А. Антипов, М.В. Чистякова. [Электронный ресурс] — М.: МАКС Пресс, 2011. — 1 электрон. опт. диск (DVD-ROM).
4. Баранова Е.Ю., Вильке В.Г. *Эволюция движения твердого тела с неподвижной точкой и эллипсоидальной полостью, заполненной вязкой жидкостью* // Труды конференции-конкурса молодых учёных НИИ механики МГУ. 8-10 октября 2012 г. Под редакцией академика РАН А.Г. Куликовского, профессора В.А. Самсонова. М.: Изд-во Моск. Ун-та
5. Baranova E.U., Vilke V.G. *Rotation of an elastic sphere about its mass centre in the gravitational field of two attracting centres* // Book of Abstracts : 8th

International Symposium on Classical and Celestial Mechanics, September 25-29, 2013, Siedlce, Poland, p. 13

6. Baranova E.Y., Vilke V.G. *Rotation of an elastic sphere about its mass centre in the gravitational field of two attracting centres* // Тезисы докладов I Всероссийской конференции по проблемам динамики, физики частиц, физики плазмы и оптоэлектроники. М.:РУДН, 2014, с. 33-34