Федеральное государственное автономное образовательное учреждение высшего образования

«Национальный исследовательский университет «Высшая школа экономики»

Образовательная программа «Прикладная математика» бакалавр

Отчёт

по проектной работе

Построение и исследование периодических орбит вокруг точки L_1 системы Солнце-Земля

		Выполнил студент гр. БПМ 223
		Конюшенко Максим Николаевич
Руководи	тель проекта:	
Аксёнов Сє	ергей Алексеевич	
(оценка)	$\frac{1}{(no\partial nucb)}$	
	-	

Москва 2023

 (∂ama)

Содержание

A	нотаци	Я
1	Введе	ние
	1.1	Круговая ограниченная задача трёх тел
	1.2	Цели и задачи
2	Матем	иатическая модель
	2.1	Постановка ограниченной задачи трёх тел
	2.2	Обезразмеривание и вращающаяся система координат .
	2.3	Уравнения движения в новой системе
	2.4	Точки либрации
	2.5	Поиск семейства орбит
	2.6	Сечение Пуанкаре и множители Флоке
3	Ход ра	аботы
	3.1	Подбор параметров
	3.2	Поиск семейства орбит
	3.3	Анализ получившихся орбит
4	Вывод	ι
Сг	исок и	іспользованных источников

Аннотация

Данный документ представляет собой отчёт о проделанной работе в рамках выполнения исследовательского проекта "Построение и исследование периодических орбит вокруг точки L1 системы Солнце-Земля". В рамках проекта были построены и исследованы двухпериодические орбиты, получающиеся из точки бифуркации типа удвоение периода семейства гало орбит.

1 Введение

В данном разделе описаны основные теоретические сведения, связанные с выполнением проекта.

1.1 Круговая ограниченная задача трёх тел

Существует задача гравитационного взаимодействия N тел, она состоит в описании движения материальной точки в гравитационном поле, создаваемом N массивными телами. В ней массы тел, положения и скорости в начальный момент времени считаются известными, а найти необходимо положение и скорость в любой момент времени. Описывается эта задача следующей системой (1.1):

$$\begin{cases}
\frac{dr_i}{dt} = v_i \\
\frac{dv_i}{dt} = \sum_{j \neq 1}^{N} Gm_j \frac{r_j - r_i}{|r_j - r_i|^3},
\end{cases}$$
(1.1)

где m_i, r_i, v_i - масса, радиус-вектор и скорость i-го тела соотвественно, G - гравитационная постоянная.

Круговая ограниченная задача трёх тел является одной из задач небесной механики, в ней изучается движение материальной точки, на которую действуют два массивных тела, движущиеся по круговым орбитам вокруг их общего барицентра. В рамках данного проекта рассматривается система, в которой два массивных тела это - Солнце и Земля.

Движение малого тела описывается во вращающейся системе координат, в которой два массивных тела неподвижны. В круговой ограниченной задаче трёх тел существуют пять особых точек, называемых **точками либрации**. Если поместить малое тело в эти точки с нулевой скоростью в подвижной системе, то оно будет покоиться относительно массивных тел. А именно, L_1 , L_2 , L_3 располагаются на прямой, соединяющей массивные тела, а L_4 и L_5 называют треугольными, так как они образуют правильные треугольники с двуми массивными телами системы. Существование таких точек объясняется тем, что в них действие гравитационных сил на малое тело полностью компенсируется центро-

бежной силой. Около точек либрации существуют различные семейства периодических решений данной задачи.

1.2 Цели и задачи

Цель проекта – построение и исследование семейств периодических решений круговой ограниченной задачи трех тел.

Задачи проекта:

- Реализация алгоритмов автоматизации расчета, периодических орбит вокруг точки либрации L1 системы Солнце-Земля;
- Выполнение вычислительных экспериментов по построению периодических орбит и расчета их характеристик;
 - Описание полученных семейств орбит и анализ их свойств.

2 Математическая модель

В данном разделе описаны основные математические выкладки, используемые в работе.

2.1 Постановка ограниченной задачи трёх тел

В общей задаче трёх тел исследуется движение трёх тел, взаимодействующих друг с другом в соответствии с законом тяготения Ньютона. Задача трёх тел описывается системой дифференциальных уравнений (формула 2.1)

$$\begin{cases}
\ddot{r_1} = \gamma m_2 \frac{\bar{r}_2 - \bar{r}_1}{|\bar{r}_2 - \bar{r}_1|^3} + \gamma m_3 \frac{\bar{r}_3 - \bar{r}_1}{|\bar{r}_3 - \bar{r}_1|^3} \\
\ddot{\bar{r}_2} = \gamma m_1 \frac{\bar{r}_1 - \bar{r}_2}{|\bar{r}_1 - \bar{r}_2|^3} + \gamma m_3 \frac{\bar{r}_3 - \bar{r}_2}{|\bar{r}_3 - \bar{r}_2|^3} \\
\ddot{\bar{r}_3} = \gamma m_2 \frac{\bar{r}_2 - \bar{r}_3}{|\bar{r}_2 - \bar{r}_3|^3} + \gamma m_1 \frac{\bar{r}_1 - \bar{r}_3}{|\bar{r}_1 - \bar{r}_3|^3},
\end{cases} (2.1)$$

где γ - гравитационная постоянная, r_i , $\mathbf{i}=\{1,2,3\}$ - радиус векторы тел, m_i , $\mathbf{i}=\{1,2,3\}$ - массы соответсвующих тел, производная берётся по времени.

В круговой ограниченной задаче трёх тел, в отличие от общей задачи, предполагается, что два массивных тела движутся по круговым орбитам с центром в их центре масс, а масса третьего тела бесконечно мала. Это позволяет получить систему уже из всего трёх уравнений.

2.2 Обезразмеривание и вращающаяся система координат

Введём следующие обозначения для массивных тел нашей системы: тело P_1 имеет массу m_1 , а тело P_2 имеет массу m_2 . Для описания движения малого тела вводится вращающаяся система координат. Центр системы расположен в центре масс тел P_1 и P_2 , а ось X проходит через эти два тела, ось Y дополняет базис в плосоксти вращения двух тел до ортонормированного, а ось Z дополняет базис в пространстве до правой тройки.

За единицу массы примем m_1+m_2 и пусть $m_1>m_2$. Производится обезразмеривание системы и полагается, что масса тела P_1 равна $\mu_1=1$ - μ , масса тела P_2 равна $\mu_2=\mu$, где $\mu=\frac{m_2}{m_1+m_2}$.

Обезразмеривание длины производится таким образом, что расстояние между двумя массивными телами равными 1. Единица времени выбирается такой, что угловая скорость двух массивных тел становится равной одному, $\omega=1$.

2.3 Уравнения движения в новой системе

В результате замены системы и обезразмеривания мы получили новую систему, описывающую движение третьего тела (формула 2.2):

$$\begin{cases} \ddot{x} - 2\dot{y} = \frac{\partial U}{\partial x} \\ \ddot{y} + 2\dot{x} = \frac{\partial U}{\partial y} \\ \ddot{z} = \frac{\partial U}{\partial x}, \end{cases}$$
 (2.2)

где U = $\frac{1}{2}(x^2+y^2)+\frac{\mu_1}{r_1}+\frac{\mu_2}{r_2}$, а $r_1=\sqrt{(x+\mu)^2+y^2+z^2}$ и $r_2=\sqrt{(x-1+\mu)^2+y^2+z^2}$ - расстояния от первого и второго до меньшего тела соотвественно.

В круговой ограниченной задаче трёх тел нет общего аналитического решения. В данной работе для поиска периодических решений используется численный алгоритм.

2.4 Точки либрации

В круговой ограниченной задаче трёх тел сущетсвуют особые точки - точки либрации, в которых малое тело будет оставаться неподвижным относительно вращающейся системы. Они являются решениями системы уравнений 2.2. Такие точки в системе Солнце-Земля приведены на рисунке 2.1

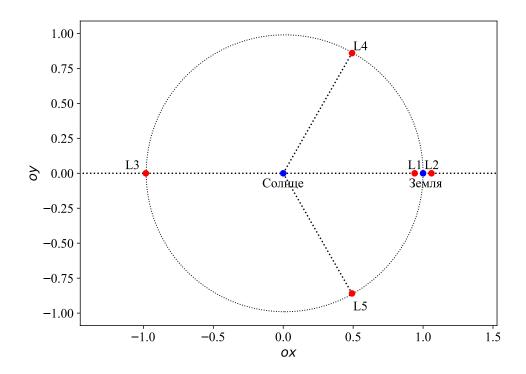


Рисунок 2.1 — Расположение точек либрации в системе Солнце-Земля

Точки L_1 , L_2 , L_3 являются точками неустойчивого равновесия, в то время как точки L_4 и L_5 обладают устойчивым равновесием. Неустойчивое равновесие означает, что при бесконечно малом импульсе тело покинет точку. Как видно из рисунка, точка L_1 находится между двумя массивными телами системы, находясь при этом на относительно небольшом расстоянии от меньшего тела. А точки L_2 и L_3 в свою очередь находятся за менее и более массивными телами соответственно.

Вокруг точек либрации существуют семейства периодических орбит, такие орбиты вокруг точки L_1 в системе Солнце-Земля рассматриваются в данном проекте.

2.5 Поиск семейства орбит

Механичесое состояние материальной точки задётся вектором вида (x, y, z, v_x , v_y , v_z) В ходе работы рассматривались орбиты, которые обладают свойством симметрии относительно плоскости {y, v_x , v_z }. Считается, что в начальный момент времени вектор состояния имеет вид {x, 0, z, 0, v_y , 0}. Для определения периодического решения достаточно знать три из шести компонент. Далее, если известно начальное состояние периодической орбиты (x_0 , 0, z_0 , 0, v_y , 0), то начальное состояние другой орбиты из того же семейства можно найти в виде: ($x_0 + r \cos \alpha$, 0, $z_0 + r \sin \alpha$, 0, v_y , 0), где x_0 , z_0 - координаты известной нам точки, α - некоторый угол, r - расстояние между начальными условиями, это расстояние считается известным. Теперь остаётся вопрос поиска скорости.

2.6 Сечение Пуанкаре и множители Флоке

Для поиска скорости орбиты используется сечение Пуанкаре другого решения, начальное состояние которого известно и находится на фиксированном расстоянии R от искомого решения.

Сечение Пуанкаре - это множество точек пересечения орбиты с заданной плоскостью. В данной работе использовалось сечение Пуанкаре плосокостью Y=0. Орбиты, которые рассматриваются в данной работе, пересекают плоскость 4 раза.

Затем, происходит поиск начальной скорости, при которой сечение Пуанкаре искомой орбиты становится близко к сечению Пуанкаре известного решения.

Существуют такие точки, в которых малое изменение начальных условий приводит к качественному изменению решений, они называются точками бифуркации. Существуют точки бифуркации разного типа, например, при бифуркациях может увеличитваться период орбиты в n раз или переходить движение из плоскости в пространство. Такую точку можно определить при помощи **множителей Флоке**.

Матрица, которая линейно связывает небольшое изменение вектора состояния периодической орбиты в начальный момент времени и изменение вектора состояния через период называется матрицей монодромии. И вот собственные значения этой матрицы, как раз и называются множителями Флоке. Как уже было сказано выше, существуют разные типы бифуркации, так, бифуркации типа умножение периода на n происходят, когда множетили Флоке будут являться решениями уравнения вида $\lambda^n=1$ над полем комплексных чисел. Если верно, что все множители Флоке по модулю равны 1, то решение является устойчивым, иначе - неустойчивым. А в случае, если все множители Флоке являются вешественными, то это означает, что семейство не содержит бифуркаций.

3 Ход работы

В данном разделе описаны основные шаги по выполнению задач, указанных во введении.

3.1 Подбор параметров

Важную роль в процессе рассчёта играет подбор параметров оптимизаторов, от них зависит точность полученных результатов. В ходе работы периодически менялось расстояние от последней посчитанной и следующей считающейся точки, называемое *шагом*. Необходимо было менять также менять ограничения на *изменения угла и координат*.

Во время расчёта семейства на экран выводились следующие данные (таблица 3.1), по которому можно было бы оценивать качество подбора параметров.

$N_{\overline{0}}$	v_1	Alpha	Goal
1	-0,04334532128698155	2,228778399624393	0,035831174525596476
2	-0,043345053439593946	2,2333547947665235	0,00465350255752095
3	-0,0433452103742819	2,2379311899086543	0,0005737635132156971
4	-0,0433452103742819	2,2357216419320194	0,009525643482201751
5	-0,04334526817453942	2,242507585050785	0,009559248723078007
6	-0,043345086571948195	2,2365114672425985	0,0036429995941857918
7	-0,043345168029234146	2,239387025267357	0,0069354242950872
8	-0,043345108750102244	2,237533921489829	0,005383233984751934

Таблица 3.1 — Таблица данных, получаемых во время расчёта орбиты из семейства

Здесь в таблице v_1 - составляющая скорости по Y, Alpha - угол, а Goal - целевая функция, она рассчитывает расстояние между начальным состоянием орбиты и состоянием через период. Эта функция принимает значение 0, если Alpha и скорость соответствуют периодической орбите. И, например, по этим данным можно понять как хорошо найден параметр ограничения изменения угла. Мы видим, что за 8 шагов точность

дошла только до 10^{-3} и мы можем проанализировать, какие изменения с ней произойдут, если увеличить или уменьшить этот параметр. При дальнейших расчётах средняя точность целевой функции составляла не менее, чем 10^{-5} .

3.2 Поиск семейства орбит

Для расчёта двух периодических орбит изначально была выбрана точка бифуркации типа удвоения периода на ветке гало орбит. На основе этих начальных данных, используя алгоритм, описанный в предыдущем разделе, было рассчитано семейство двух периодических орбит (рис 3.1), а также определена точка бифуркации из него. В качестве языка программирования для выполнения задачи был использован Python.

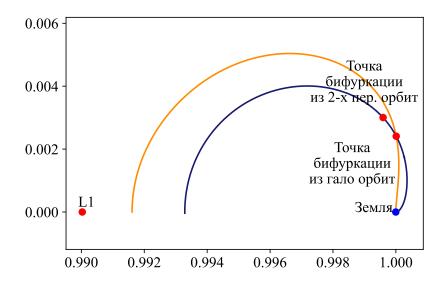


Рисунок 3.1 — Ветки гало (оранжевым) и рассчитанных двух периодических (синим) орбит

Таким образом, в ходе работы была расчитана синяя ветвь двух периодических орбит.

3.3 Анализ получившихся орбит

Траектории орбит, получившихся, в ходе выполнения работы, были визуализированы в трёхмерном пространстве, а также были получены их проекции на плоскости XY, XZ и YZ (рис. 3.2 и 3.3).

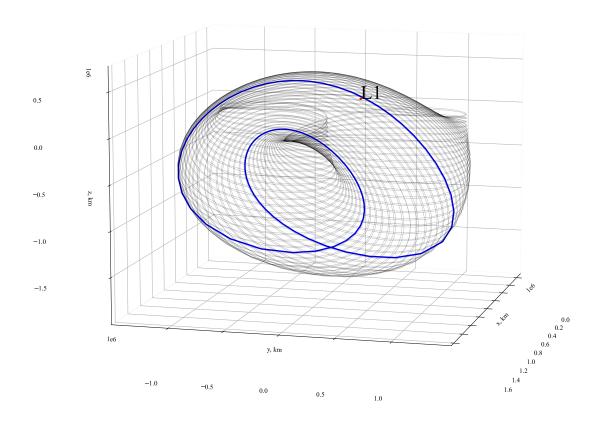


Рисунок 3.2 — Траектории орбит в пространстве

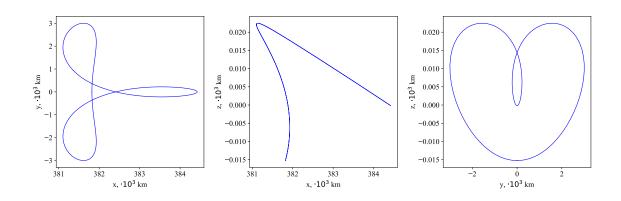


Рисунок 3.3 — Проекция одной из траекторий орбит семейства на плоскости $XY,\,XZ,\,YZ$

Из полученных визуализаций видно, что рассчитанные орбиты действительно представляют собой семейство двух периодических орбит вокруг точки либрации L_1 .

Как было сказано в предыдущем разделе, исходя из множителей Флоке (рис. 3.4) мы можем сделать вывод об устойчивости или не устойчивости решения.

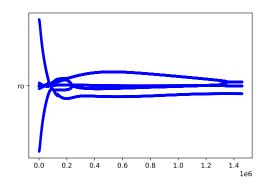


Рисунок 3.4 — График множителей Флоке для семейства

Посмотрев на график расположения множителей, мы можем сделать вывод о том, что в данном семействе нет устойчивых решений, так как понятно, что у каждой орбиты есть множитель, модуль которого больше 1.

Также, зная показатели множителей, мы можем сделать вывод о наличии бифуркаций в семействе. И из графика показателей (рис. 3.5) видно, что в данном семействе есть точки бифуркации типа умножение периода на n, так как существуют комплексные множители Φ локе, она представлена на рисунке 3.1.

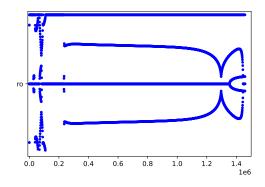


Рисунок $3.5 - \Gamma$ рафик показателей множителей Флоке для семейства

4 Вывод

В ходе работы над проектом были выполнены все задачи, которые были поставлены в начале. Были найдены начальные условия двух периодических орбит, бифурцирующих из гало орбит около точки либрации L_1 системы Солнце-Земля. Все построенные орбиты были визуализированы и представлены в данном отчёте. Проведен анализ устойчивости решений и найдены точки бифуркации этого семейства.

Список использованных источников

- 1. Bober Stanislav, Aksenov Sergey Guskova Mariia. OrbiPy. источник. https://bitbucket.org/stas_bober/orbipy/src/master/.
- 2. *Мюррей К.*, *Дермотт С*. Динамика Солнечной системы / Пер. с англ. под ред. И. И. Шевченко. М.: ФИЗМАТЛИТ, 2010. 588 с. ISBN 978-5-9221-1121-8. / Дермотт С Мюррей К. М., 2010.