

УДК 629.198

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ОРИЕНТАЦИИ ИСКУССТВЕННОГО СПУТНИКА ПО ДАННЫМ ИЗМЕРЕНИЯ МАГНИТНОГО ПОЛЯ НА ОРБИТЕ

© 2020 г. П. М. Ахметьев¹, А. Ю. Смирнов¹, *

¹Институт земного магнетизма, ионосферы и распространения радиоволн им. Н.В. Пушкова РАН (ИЗМИРАН), г. Москва, г. Троицк, Россия

*e-mail: Smirnoff.alexandr@gmail.com

Поступила в редакцию 15.07.2019 г.

После доработки 12.08.2019 г.

Принята к публикации 26.09.2019 г.

В настоящее время одной из актуальных задач является определение положения осей спутника по данным измерения магнитного поля на орбите. Важность этой задачи обусловлена тем, что аппаратура спутника с одной стороны — минимальна, а с другой — всегда включает в себя магнитометры. Вообще говоря, определение положения спутника исходя только лишь из магнитных измерений невозможно — легко рассмотреть случай вращения спутника вокруг вектора магнитного поля. С другой стороны, такое движение является весьма специальным; в реальной ситуации неуправляемого спутника оно не осуществляется. Ниже предложен комбинированный метод, позволяющий определять углы и угловые скорости объекта, исходя из измерений только лишь магнитного поля.

DOI: 10.31857/S0016794020020030

1. ВВЕДЕНИЕ

Подобная задача рассматривалась в работах [Трубецков и др., 1991], [Головков и Смирнов, 2010], [Абрашкин и др., 2019], где использовались различные подходы к этой задаче. Так, в работе [Трубецков и др., 1991] был предложен весьма продуктивный метод определения угловых скоростей спутника, исходя только лишь из орбитальных данных и общих соображений о характере магнитного поля на орбите. Этот подход применялся для спутника Фобос-2, вращающегося вокруг Марса. Для определения угловых скоростей использовались два магнитометра, предоставляющие данные измерений магнитного поля с различной периодичностью.

В работе [Головков и Смирнов, 2010] была рассмотрена возможность определения углов Эйлера движущейся системы координат, исходя из измерения двух независимых полей на орбите (например — магнитного и поля направлений на Солнце) и сравнения их с соответствующими модельными полями. В частности, приведены конкретные формулы для определения ориентации свободно вращающегося спутника, если известно его начальное положение.

В работе [Абрашкин и др., 2019] рассмотрена близкая задача, в которой динамика спутника определяется, исходя из измерений на двух магнитометрах и датчика угловых скоростей. Здесь авторы рассматривали спутник АИСТ-2Д и ре-

конструировали его вращательное движение с учетом микроускорений спутника в результате внешних воздействий.

В настоящей статье мы рассмотрим идеализированный случай спутника, который движется по заданной орбите и не испытывает дополнительных воздействий. Вместе с тем, сама идеология метода может быть применена к реальному спутнику, с условием, что такие внешние воздействия рассчитаны или измерены.

2. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

Рассматривается магнитометр, движущийся произвольным образом в известном магнитном поле. Требуется определить ориентацию осей магнитометра в пространстве в каждый момент времени, исходя из измерений поля, известных значений поля в неподвижной системе координат и координат центра масс магнитометра в каждый момент времени. (Значения магнитного поля на орбите мы берем из данных IGRF). Ориентацию магнитометра будем описывать с помощью углов Эйлера (см. [Ландау и Лифшиц, 2001]). Для нашего рассмотрения не имеет значения, в каких координатах задается распределение вектора \mathbf{H} на орбите; будем лишь считать для удобства, что оно задано в ортонормированном базисе.

Измерения магнитометра дают нам значения компонент магнитного поля a , b , c . Они связаны

с известными компонентами в неподвижной системе координат A, B, C через углы Эйлера (Ψ, Θ, Φ) с помощью следующей системы уравнений:

$$\begin{aligned} a &= A(\cos \Psi \cos \Phi - \sin \Psi \cos \Theta \sin \Phi) + \\ &+ B(-\cos \Psi \sin \Phi - \sin \Psi \cos \Theta \cos \Phi) + \\ &+ C \sin \Psi \sin \Theta, \\ b &= A(\sin \Psi \cos \Phi + \cos \Psi \cos \Theta \sin \Phi) + \\ &+ B(-\sin \Psi \sin \Phi + \cos \Psi \cos \Theta \cos \Phi) - \\ &- C \cos \Psi \sin \Theta, \\ c &= A \sin \Theta \sin \Phi + B \sin \Theta \cos \Phi + C \cos \Theta. \end{aligned} \quad (1)$$

Основным вопросом работы является определение углов Эйлера в неподвижной системе координат, связанной с Землей.

3. СВЯЗЬ МЕЖДУ УГЛАМИ ЭЙЛЕРА В РАЗНЫХ СИСТЕМАХ ОТСЧЕТА

Магнитное поле Земли на орбите спутника определяется из коэффициентов ряда Гаусса в системе координат, связанных Землей. Мы хотим

менять систему отсчета на более удобную в каждый момент измерения поля на орбите по следующей процедуре. Рассмотрим некоторую неподвижную систему отсчета I , связанную с исходной системой матрицей перехода $G = g_{ij}$. В этой новой системе координат углы Эйлера мы обозначим (ψ, θ, φ). (Поясним, что “измеряемые” компоненты поля a, b, c будут одинаковыми в разных СО, а “модельные” компоненты A, B, C будут меняться.) Нам необходимо установить связь между углами Эйлера в этих двух системах отсчета.

Эта связь определяется из простого соотношения:

$$GQ = P,$$

где Q и P – матрицы перехода к системе отсчета, связанной с телом, из системы I и из исходной системы, соответственно. Естественно, эти матрицы имеют одинаковый вид (1), записанные каждая относительно “своих” углов Эйлера.

Сравнивая матричные элементы, получим следующие формулы (2)–(4):

$$\operatorname{tg} \Psi = -\frac{P_{13}}{P_{23}} = -\frac{(g_{11} \sin \psi \sin \theta - g_{12} \cos \psi \sin \theta + g_{13} \cos \theta)}{(g_{21} \sin \psi \sin \theta - g_{22} \cos \psi \sin \theta + g_{23} \cos \theta)}, \quad (2)$$

$$\cos \Theta = g_{31} \sin \psi \sin \theta - g_{32} \cos \psi \sin \theta + g_{33} \cos \theta, \quad (3)$$

$$\operatorname{tg} \Phi = \frac{P_{31}}{P_{32}} = \frac{g_{31}(\cos \psi \cos \varphi - \sin \psi \cos \theta \sin \varphi) + g_{32}(\sin \psi \cos \varphi + \cos \psi \cos \theta \sin \varphi) + g_{33} \sin \theta \sin \varphi}{g_{31}(-\cos \psi \sin \varphi - \sin \psi \cos \theta \cos \varphi) + g_{32}(-\sin \psi \sin \varphi + \cos \psi \cos \theta \cos \varphi) + g_{33} \cos \theta}. \quad (4)$$

Заметим, что углы Ψ и Θ исходной системы отсчета зависят только лишь от углов ψ и θ системы I . Как и в работе [Головков и Смирнов, 2010], выберем систему отсчета I таким образом, чтобы вектор магнитного поля совпадал с одной из осей координат (а именно – с третьей осью, т.е. $A = B = 0$). Тогда система уравнений для углов Эйлера ψ, θ, φ примет вид:

$$a = C_I \sin \psi \sin \theta, \quad b = C_I \cos \psi \sin \theta, \quad c = C_I \cos \theta,$$

где C_I – модуль напряженности магнитного поля.

Отсюда $\psi = \operatorname{arctg} \frac{a}{b}$, а θ определяется по двум параметрам:

$$\sin \theta = \frac{b}{C_I \cos \psi}, \quad \cos \theta = \frac{c}{C_I}.$$

Матрица G перехода к такой системе отсчета выглядит следующим образом:

$$\begin{pmatrix} BAY - B^2X - C^2X + CAZ; & CBZ - C^2Y - A^2Y + ABX; & ACX - A^2Z - B^2Z + BCY \\ A; & B; & C; \\ BZ - CY; & CX - AZ; & AY - BX; \end{pmatrix},$$

где X, Y, Z – числа такие, что сумма квадратов матричных элементов в каждом столбце равна 1.

Теперь угол Ψ у нас оказывается определен однозначно, т.к. принимает значения лишь от 0 до π , формулы ((2), (3)) примут вид:

$$\operatorname{tg} \Psi = -(g_{11}a - g_{12}b + g_{13}c)/(g_{21}a - g_{22}b + g_{23}c), \quad (2a)$$

$$\cos \Theta = (g_{31}a - g_{32}b + g_{33}c)/C_I \quad (2б)$$

мы не приводим третью формулу, поскольку в нее входит неизвестный угол φ и она не понадобится нам в дальнейшем.

4. ОПРЕДЕЛЕНИЕ УГЛОВ ОБЪЕКТА В ИСХОДНОЙ СИСТЕМЕ ОТСЧЕТА

Угол Θ не может быть определен однозначно, поскольку он принимает значения от 0 до 2π . Од-

нако, имеется два случая, когда из одного лишь значения косинуса мы можем определить точное значение угла Θ , а именно $\Theta = 0$ и $\Theta = \pi$. Ясно, что условием этого должно быть

$$\cos \Theta = (g_{31}a - g_{32}b + g_{33}c)/C_I = 1$$

или, соответственно

$$\cos \Theta = (g_{31}a - g_{32}b + g_{33}c)/C_I = -1.$$

Подробно рассмотрим первый случай, когда $\cos \Theta = 1$, $\sin \Theta = 0$. (Рассмотрение второго случая будет полностью аналогично.) Исходная система приобретает вид:

$$\begin{aligned} a &= A(\cos \Psi \cos \Phi - \sin \Psi \sin \Phi) + \\ &+ B(-\cos \Psi \sin \Phi - \sin \Psi \cos \Phi), \\ b &= A(\sin \Psi \cos \Phi + \cos \Psi \sin \Phi) + \\ &+ B(-\sin \Psi \sin \Phi + \cos \Psi \cos \Phi), \quad c = C. \end{aligned}$$

Эта система легко разрешима относительно неизвестных углов:

$$\begin{aligned} \Phi &= \arccos \frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}}, \quad \sin \Phi = \frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}}, \\ \Psi &= \pi - \arccos \frac{A}{\sqrt{A^2 + B^2}}, \quad \sin \Psi = -\frac{B}{\sqrt{A^2 + B^2}}. \end{aligned}$$

Подчеркнем, что нахождение момента времени, когда $\Theta = 0$, осуществимо с должной точностью, по-видимому, только в случае непрерывного измерения компонент магнитного поля на спутнике.

Однако есть возможность предсказания момента времени, когда угол $\Theta = 0$, исходя из механических свойств объекта.

Если, например, два из трех моментов инерции спутника равны между собой, то равны и соответствующие угловые скорости.

Скорость $\Omega_1 = d\Psi/dt$ получим из измерений в различные моменты времени. Пусть $\cos \Theta = R$ известен из формулы (26). Тогда Θ может принимать всего два значения: $\arccos R$ и $2\pi - \arccos R$.

Если $\Omega_2 = \Omega_1$, то интересующий нас момент времени наступит либо через промежуток времени $t_1 = \arccos R/\Omega_1$, либо через $t_2 = (2\pi - \arccos R)/\Omega_1$.

5. ВЫВОДЫ

Показана возможность определения углов Эйлера объекта на орбите, исходя из измерений только лишь компонент вектора напряженности магнитного поля.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Абрашкин В.И., Воронов К.Е., Дорофеев А.С., Пияков А.В., Пузин Ю.Я., Сазонов В.В., Семкин Н.Д., Филиппов А.С., Чебуков С.Ю. Определение вращательного движения малого космического аппарата АИСТ-2Д по данным магнитных измерений// Космич. исслед. Т. 57. № 1. С. 61–73, 2019. <https://doi.org/10.1134/S0023420619010011>
- Головкин В.П., Смирнов А. Ю. Задача восстановления движения объекта по магнитным измерениям. // Геомагнетизм и аэрономия. Т. 50. № 4. С. 567–569. 2010. <https://doi.org/10.1134/S0016793210040171>
- Ландау Л.Д., Лифшиц Е.М. Курс теоретической физики. Т. 1. М. : Физматлит, 499с. 2001г.
- Трубецков М.К., Ерошенко Е.Г., Лянная И.П., Рузмайкин А.А., Соколов Д.Д., Стяжкин В.А., Шурашаков А.М. Измерение вектора магнитного поля с вращающегося космического аппарата. // Космич. исслед. Т. 29. № 4. С. 507–603. 1991.