

УДК 629.19

© 1996 г. Ю.Н. ЧЕЛНОКОВ, В.А. ЮРКО

**КВАТЕРНИОННОЕ ПОСТРОЕНИЕ ОПТИМАЛЬНЫХ УПРАВЛЕНИЙ
И ТРАЕКТОРИЙ ДВИЖЕНИЯ КОСМИЧЕСКОГО АППАРАТА
В НЬЮТОНОВСКОМ ГРАВИТАЦИОННОМ ПОЛЕ**

Рассматривается задача построения оптимальных управлений и траекторий движения космического аппарата в ньютоновском центральном гравитационном поле. Для решения задачи используются регулярные кватернионные уравнения задачи двух тел в переменных Кустаанхеймо – Штиффеля и принцип максимума Понтрягина. В качестве минимизируемого функционала используется характеристическая скорость космического аппарата, управление полагается ограниченным по модулю, правый конец рассматриваемой двухточечной краевой задачи полагается подвижным, перемещающимся по заданной траектории.

Рассматриваются два варианта задачи: нелинейный и линеаризованный в окрестности невозмущенного кеплеровского движения. Для первого варианта задачи получены необходимые условия оптимальности, кватернионные уравнения движения и сопряженная система для оптимального управления; показано, что в случае равенства нулю управления сопряженная система – линейная, с постоянными коэффициентами, интегрируемая в явном виде. Для второго варианта задачи, предполагающего малость управления по сравнению с силой гравитационного притяжения и использующего метод малого параметра, показано, что уравнения задачи оптимального управления движением КА интегрируются в первом приближении в квадратурах для любого типа невозмущенного кеплеровского движения, причем сопряженные уравнения интегрируются в явном виде.

1. Космический аппарат (КА) рассматривается как материальная точка B переменной массы $m = m(t)$. Предположим, что КА движется в центральном силовом поле тела A с массой M . Помимо силы притяжения на КА действует сила тяги реактивного двигателя. Рассмотрим систему координат $AX_1X_2X_3(X)$, оси которой параллельны одноименным осям инерциальной системы координат, а начало находится в центре масс тела A . Дифференциальные уравнения движения КА относительно центрального тела A в системе координат X имеют вид [1, 2]:

$$d^2\mathbf{r} / dt^2 + \mu\mathbf{r} / |\mathbf{r}|^3 = \mathbf{p}, \quad t \in [t_0, t_1] \tag{1.1}$$

$$\mathbf{p} = \mathbf{T} / m, \quad |\mathbf{T}| = -cdm / dt \tag{1.2}$$

Здесь t – время, $\mathbf{r} = (x_1, x_2, x_3)$ – радиус-вектор, определяющий положение точки B в системе координат X , $\mathbf{T} = (T_1, T_2, T_3)$ – вектор реактивной тяги, $\mathbf{p} = (p_1, p_2, p_3)$ – вектор ускорения КА от тяги (управление), $|\dots|$ – модуль вектора, c – постоянная скорость истечения газов из сопла реактивного двигателя, $\mu = fM$, f – гравитационная постоянная.

Уравнение (1.1) в координатах имеет вид

$$d^2x_i / dt^2 + \mu x_i / |\mathbf{r}|^3 = p_i, \quad |\mathbf{r}| = (x_1^2 + x_2^2 + x_3^2)^{1/2} \quad (i = 1, 2, 3)$$

Будем предполагать, что величина вектора ускорения \mathbf{p} ограничена $0 \leq |\mathbf{p}| \leq p_{\max}$, и что его проекции на оси системы координат X $p_i(t) \in KC[t_0, t_1]$ – кусочно-непрерывные функции.

Введем в рассмотрение характеристическую скорость Q , определяемую соотношением [1]: $Q = c \ln(m_0/m)$, где $m_0 = m(t_0)$. Отсюда и из (1.2) вытекает, что $Q' = |\mathbf{p}|$. Здесь и в дальнейшем точка обозначает дифференцирование по t .

Обозначим $\mathbf{V} = \mathbf{r}'$. Тогда в силу (1.1) имеем $\mathbf{V}' = -\mu\mathbf{r}/|\mathbf{r}|^3 + \mathbf{p}$.

Рассмотрим следующую задачу оптимального управления движением космического аппарата. Пусть $\mathbf{r}^*(t)$, $\mathbf{V}^*(t)$ – известные функции времени. Требуется построить управление \mathbf{p} , переводящее КА из начального состояния t_0 , $\mathbf{r}(t_0) = \mathbf{r}^0$, $\mathbf{V}(t_0) = \mathbf{V}^0$ в конечное состояние t_1 , $\mathbf{r}(t_1) = \mathbf{r}^*(t_1)$, $\mathbf{V}(t_1) = \mathbf{V}^*(t_1)$ и минимизирующее функционал $J = Q(t_1)$. Математическая запись задачи имеет вид

$$\mathbf{r}' = \mathbf{V}, \quad \mathbf{V}' = -\mu\mathbf{r}/|\mathbf{r}|^3 + \mathbf{p} \quad (1.3)$$

$$Q = |\mathbf{p}| \quad (1.4)$$

$$t \in [t_0, t_1], \quad 0 \leq |\mathbf{p}| \leq p_{\max} \quad (1.5)$$

$$\mathbf{r}(t_0) = \mathbf{r}^0, \quad \mathbf{V}(t_0) = \mathbf{V}^0, \quad Q(t_0) = 0 \quad (1.6)$$

$$\mathbf{r}(t_1) = \mathbf{r}^*(t_1) \quad (1.7)$$

$$\mathbf{V}(t_1) = \mathbf{V}^*(t_1) \quad (1.8)$$

$$Q(t_1) \rightarrow \min \quad (1.9)$$

Задача (1.3)–(1.9) является задачей о "мягкой" встрече в ньютоновском поле тяготения управляемого КА с другим объектом, движущимся по траектории $\mathbf{r} = \mathbf{r}^*(t)$ со скоростью $\mathbf{V} = \mathbf{V}^*(t)$. В частности, в качестве такого объекта можно рассматривать неуправляемый КА, движущийся по кеплеровской орбите. В этом случае уравнения движения неуправляемого КА имеют вид

$$\mathbf{r}^{*\prime} = \mathbf{V}^*, \quad \mathbf{V}^{*\prime} = -\mu^* \mathbf{r}^*/|\mathbf{r}^*|^3, \quad t \geq t_0^*$$

$$\mathbf{r}^*(t_0^*) = \mathbf{r}_0^*, \quad \mathbf{V}^*(t_0^*) = \mathbf{V}_0^*$$

Наряду с задачей о мягкой встрече в дальнейшем будем рассматривать и другую задачу – задачу о "жесткой" встрече, в которой отсутствует условие (1.8). Таким образом, задача о жесткой встрече определяется соотношениями (1.3)–(1.7), (1.9).

В рассмотренных задачах дифференциальные уравнения движения имеют особенность в начале координат. В связи с этим при изучении движения тела B вблизи центрального тела A возникают значительные трудности. Для регуляризации дифференциальных уравнений пространственной задачи двух тел может быть использовано регуляризирующее преобразование Кустаанхеймо – Штиффеля [2]. В [3–5] предложен другой подход к регуляризации в смысле Кустаанхеймо – Штиффеля, использующий аппарат кватернионов. Было показано, что использование кватернионов в теории орбитального движения является естественным и наглядным, позволяет получить более общие регулярные уравнения пространственной задачи двух тел и дать кинематическую интерпретацию регуляризирующему преобразованию. Поэтому представляется полезным решение указанных задач оптимального управления движением КА на основе кватернионных регулярных уравнений орбитального движения КА.

2. Перейдем к кватернионным регулярным уравнениям движения КА и задаче оптимального управления для регулярных уравнений, которая соответствует задаче (1.3)–(1.9). Для этого введем в рассмотрение кеплеровскую энергию $h = |\mathbf{V}|^2/2 - \mu/|\mathbf{r}|$.

Перейдем к новой независимой переменной τ , связанной с временем t формулами

$dt = |\mathbf{r}|d\tau$, $t' = |\mathbf{r}|$, где верхний штрих обозначает дифференцирование по τ . Таким образом,

$$\tau = \tau_0 + \int_{t_0}^t |\mathbf{r}(t)|^{-1} dt, \quad t = t_0 + \int_{\tau_0}^{\tau} |\mathbf{r}(\tau)|d\tau$$

Если $t \in [t_0, t_1]$, то $\tau \in [\tau_0, \tau_1]$. Отметим, что для произвольной гладкой функции у имеем $y' = |\mathbf{r}|y'$.

Регулярные кватернионные уравнения движения КА совпадают с регулярными кватернионными уравнениями пространственной задачи двух тел и имеют вид [4, 5]:

$$\mathbf{u}'' - (h/2)\mathbf{u} = -(|\mathbf{u}|^2/2)\mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \circ \mathbf{p}, \quad h' = -2 \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}' \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \circ \mathbf{p})$$

Здесь $\mathbf{u} = u_0 + u_1\mathbf{i}_1 + u_2\mathbf{i}_2 + u_3\mathbf{i}_3$ – новая кватернионная переменная, u_j ($j = \overline{0,3}$) – переменные Кустанхаймо – Штифеля, $\mathbf{p} = p_1\mathbf{i}_1 + p_2\mathbf{i}_2 + p_3\mathbf{i}_3$, $\|\mathbf{u}\| = u_0^2 + u_1^2 + u_2^2 + u_3^2$ – норма кватерниона, $\mathbf{i}_1, \mathbf{i}_2, \mathbf{i}_3$ – мнимые единицы Гамильтона. Знак \circ обозначает кватернионное умножение, верхняя черта – сопряженный кватернион: $\bar{\mathbf{u}} = u_0 - u_1\mathbf{i}_1 - u_2\mathbf{i}_2 - u_3\mathbf{i}_3$; scal – скалярная часть кватерниона. Свойства кватернионов и действия над ними изложены в [6].

Компоненты кватерниона \mathbf{u} связаны с радиус-вектором \mathbf{r} следующим соотношением:

$$\mathbf{r} = \bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \quad (2.1)$$

или, в скалярной записи

$$x_1 = u_0^2 + u_1^2 - u_2^2 - u_3^2, \quad x_2 = 2u_1u_2 - 2u_3u_0, \quad x_3 = 2u_1u_3 + 2u_0u_2 \quad (2.2)$$

и при этом выполняется соотношение

$$u_1' u_0 - u_0' u_1 + u_3' u_2 - u_2' u_3 = 0 \quad (2.3)$$

Отметим, что из (2.1), (2.2) вытекает $|\mathbf{r}| = \|\mathbf{u}\|$. В (2.1) при переходе от \mathbf{r} к \mathbf{u} имеется неоднозначность. Способы устранения этой неоднозначности указаны в [7].

Введем обозначение

$$\mathbf{q} = -\mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \circ \mathbf{p} \quad (2.4)$$

или в координатной записи

$$q_0 = p_1 u_0 - p_2 u_3 + p_3 u_2, \quad q_1 = p_1 u_1 + p_2 u_2 + p_3 u_3$$

$$q_2 = -p_1 u_2 + p_2 u_1 + p_3 u_0, \quad q_3 = -p_1 u_3 - p_2 u_0 + p_3 u_1$$

Отметим, что в силу (2.1) и (2.3) $\mathbf{V} = 2\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}'$ и, следовательно, будем иметь ($\mathbf{s} = \mathbf{u}'$):

$$\mathbf{V} = (2/\|\mathbf{u}\|)\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s}$$

Задача оптимального управления (1.3)–(1.9) о мягкой встрече записывается теперь в следующем виде:

$$\mathbf{u}' = \mathbf{s} \quad (2.5)$$

$$\mathbf{s}' = (h/2)\mathbf{u} + (\|\mathbf{u}\|/2)\mathbf{q} \quad (2.6)$$

$$h' = 2 \operatorname{scal}(\bar{s} \circ \mathbf{q}) \quad (2.7)$$

$$Q' = \|\mathbf{u}\| |\mathbf{p}| \quad (2.8)$$

$$t' = \|\mathbf{u}\| \quad (2.9)$$

$$\tau \in [\tau_0, \tau_1], \quad 0 \leq |\mathbf{p}| \leq p_{\max} \quad (2.10)$$

$$\mathbf{u}(\tau_0) = \mathbf{u}_+, \quad \mathbf{s}(\tau_0) = \mathbf{s}_+, \quad h(\tau_0) = h_+ \quad (2.11)$$

$$Q(\tau_0) = 0, \quad t(\tau_0) = t_0 \quad (2.12)$$

$$\left(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} - \mathbf{r}^*(t) \right)_{\tau=\tau_1} = 0 \quad (2.13)$$

$$\left((2/\|\mathbf{u}\|)(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s}) - \mathbf{V}^*(t) \right)_{\tau=\tau_1} = 0 \quad (2.14)$$

$$Q(\tau_1) \rightarrow \min \quad (2.15)$$

Задача о жесткой встрече будет определяться теперь соотношениями (2.5)–(2.13), (2.15).

3. Получим необходимые условия оптимальности для задачи оптимального управления (2.5)–(2.15) и (2.5)–(2.13), (2.15). Для этого воспользуемся принципом максимума Понтрягина [8]. Введем сопряженные переменные: кватернионные переменные $\boldsymbol{\beta} = \beta_0 + \beta_1 \mathbf{i}_1 + \beta_2 \mathbf{i}_2 + \beta_3 \mathbf{i}_3$ и $\boldsymbol{\gamma} = \gamma_0 + \gamma_1 \mathbf{i}_1 + \gamma_2 \mathbf{i}_2 + \gamma_3 \mathbf{i}_3$, соответствующие кватернионным фазовым переменным \mathbf{u} , \mathbf{s} , а также скалярные переменные η , σ , χ , соответствующие кеплеровской энергии h , характеристической скорости Q и времени t .

Рассмотрим функцию Гамильтона – Понтрягина $H = H(\mathbf{p}, \mathbf{u}, \mathbf{s}, h, Q, t, \boldsymbol{\beta}, \boldsymbol{\gamma}, \eta, \sigma, \chi)$:

$$\begin{aligned} H &= \langle \boldsymbol{\beta}, \mathbf{s} \rangle + \left\langle \boldsymbol{\gamma}, \frac{h}{2} \mathbf{u} + (\|\mathbf{u}\|/2) \mathbf{q} \right\rangle + 2\eta \operatorname{scal}(\bar{s} \circ \mathbf{q}) + \sigma \|\mathbf{u}\| |\mathbf{p}| + \|\mathbf{u}\| \chi = \\ &= \sum_{j=0}^3 \beta_j s_j + \sum_{j=0}^3 \gamma_j \left((h/2) u_j + (\|\mathbf{u}\|/2) q_j \right) + 2\eta \sum_{j=0}^3 s_j q_j + \sigma \|\mathbf{u}\| |\mathbf{p}| + \|\mathbf{u}\| \chi \end{aligned} \quad (3.1)$$

Система уравнений для сопряженных переменных имеет вид

$$\beta'_j = -\frac{\partial H}{\partial u_j}, \quad \gamma'_j = -\frac{\partial H}{\partial s_j}, \quad \eta' = -\frac{\partial H}{\partial h}, \quad \sigma' = -\frac{\partial H}{\partial Q}, \quad \chi' = -\frac{\partial H}{\partial t}$$

Отсюда, используя (3.1), получаем

$$\boldsymbol{\beta}' = -(h/2) \boldsymbol{\gamma} + \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa} \circ \mathbf{p} - 2\chi + \operatorname{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{q}) + 2\sigma |\mathbf{p}| \mathbf{u} \quad (3.2)$$

$$\boldsymbol{\gamma}' = -\boldsymbol{\beta} - 2\eta \mathbf{q} \quad (3.3)$$

$$\eta' = -(1/2) \operatorname{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{u}) \quad (3.4)$$

$$\sigma' = 0 \quad (3.5)$$

$$\chi' = 0 \quad (3.6)$$

$$\boldsymbol{\kappa} = 2\eta \mathbf{s} + (\|\mathbf{u}\|/2) \boldsymbol{\gamma} \quad (3.7)$$

Справедливо следующее утверждение, которое является следствием принципа максимума Понтрягина и дает необходимые условия оптимальности для задачи о жесткой встрече (2.5)–(2.13), (2.15).

Пусть \mathbf{p}^* – оптимальное управление для задачи (2.5)–(2.13), (2.15), а \mathbf{u} , \mathbf{s} , h , Q , t , τ_1 – решение задачи оптимального управления (2.5)–(2.13), (2.15). Тогда существуют кусочно-гладкие функции β_j , γ_j ($j = \overline{0,3}$), η , σ , χ и постоянный вектор $\boldsymbol{\alpha} = \alpha_1 \mathbf{i}_1 + \alpha_2 \mathbf{i}_2 + \alpha_3 \mathbf{i}_3$, удовлетворяющие уравнениям (3.2)–(3.6) и условиям трансверсаль-

НОСТИ

$$\left(\beta_j + \text{scal} \left(\bar{\alpha} \circ \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u_j} \right) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0, \quad \mathbf{r} = \bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \quad (3.8)$$

$$\gamma_j(\tau_1) = 0, \quad \eta(\tau_1) = 0, \quad \sigma(\tau_1) = -1 \quad (3.9)$$

$$\chi(\tau_1) = \left(\text{scal}(\bar{\alpha} \circ \mathbf{r}^*(t)) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} \quad (3.10)$$

такие, что оптимальное управление \mathbf{p}^* при каждом фиксированном τ доставляет максимум функции Гамильтона – Понтрягина:

$$\sup_p H(\mathbf{p}, \mathbf{u}, \mathbf{s}, h, Q, t, \beta, \gamma, \eta, \sigma, \chi) = H(\mathbf{p}^*, \mathbf{u}, \mathbf{s}, h, Q, t, \beta, \gamma, \eta, \sigma, \chi), \quad 0 \leq |\mathbf{p}| \leq p_{\max} \quad (3.11)$$

и, кроме того, выполняется соотношение

$$H \Big|_{\tau=\tau_1} = 0 \quad (3.12)$$

Условия (3.8) в координатной записи имеют вид

$$\left(\beta_0 + 2(u_0\alpha_1 - u_3\alpha_2 + u_2\alpha_3) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

$$\left(\beta_1 + 2(u_1\alpha_1 + u_2\alpha_2 + u_3\alpha_3) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

$$\left(\beta_2 + 2(-u_2\alpha_1 + u_1\alpha_2 + u_0\alpha_3) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

$$\left(\beta_3 + 2(-u_3\alpha_1 - u_0\alpha_2 - u_1\alpha_3) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

Сформулируем теперь необходимые условия оптимальности для задачи о мягкой встрече (2.5)–(2.15).

Пусть \mathbf{p}^* – оптимальное управление для задачи (2.5)–(2.15), а $\mathbf{u}, \mathbf{s}, h, Q, t, \tau_1$ – решение задачи (2.5)–(2.15). Тогда существуют кусочно-гладкие функции β_j, γ_j ($j = \overline{0,3}$), η, σ, χ и постоянные векторы $\alpha = \alpha_1 \mathbf{i}_1 + \alpha_2 \mathbf{i}_2 + \alpha_3 \mathbf{i}_3$ и $\alpha^\circ = \alpha_1^\circ \mathbf{i}_1 + \alpha_2^\circ \mathbf{i}_2 + \alpha_3^\circ \mathbf{i}_3$, удовлетворяющие уравнениям (3.2)–(3.6), условиям трансверсальности

$$\left(\beta_j + \text{scal} \left(\bar{\alpha} \circ \frac{\partial}{\partial u_j} (\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}) \right) + (2/\|\mathbf{u}\|) \text{scal} \left(\bar{\alpha}^\circ \circ \frac{\partial}{\partial s_j} (\bar{\mathbf{s}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s}) \right) - \right. \\ \left. - (4u_j/\|\mathbf{u}\|^2 \text{scal}(\bar{\alpha}^\circ \circ \bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s})) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

$$\left(\gamma_j + \|\mathbf{u}\|^{-1} \text{scal} \left(\bar{\alpha}^\circ \circ \frac{\partial}{\partial u_j} (\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}) \right) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

$$\eta(\tau_1) = 0, \quad \sigma(\tau_1) = -1$$

$$\chi(\tau_1) = \left(\text{scal}(\bar{\alpha} \circ \mathbf{r}^*(t)) + \left(\text{scal}(\bar{\alpha} \circ \mathbf{V}^*(t)) \right) \right) \Big|_{\tau=\tau_1}$$

и соотношениям (3.1), (3.12).

Из (3.5) и условия трансверсальности $\sigma(\tau_1) = -1$ вытекает, что

$$\sigma(\tau) = -1 \quad (3.13)$$

С учетом (3.13) соотношение (3.11) можно преобразовать к виду

$$\sup_p (\langle \Omega, \mathbf{p} \rangle - \|\mathbf{u}\| |\mathbf{p}|) = \langle \Omega, \mathbf{p}^* \rangle - \|\mathbf{u}\| |\mathbf{p}^*|, \quad 0 \leq |\mathbf{p}| \leq p_{\max} \quad (3.14)$$

$$\Omega = \text{vect}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa})$$

$$\Omega = \Omega_1 \mathbf{i}_1 + \Omega_2 \mathbf{i}_2 + \Omega_3 \mathbf{i}_3, \quad \langle \Omega, \mathbf{p} \rangle = \sum_{j=1}^3 \Omega_j p_j \quad (3.15)$$

Здесь vect обозначает векторную часть кватерниона.

Введем в рассмотрение следующие величины

$$\Theta = |\Omega| - \|\mathbf{u}\|, \quad \mathbf{e} = \Omega / |\Omega|$$

$$p^\circ = \begin{cases} p_{\max}, & \text{если } \Theta \geq 0 \\ 0, & \text{если } \Theta < 0 \end{cases} \quad (3.16)$$

Тогда в силу (3.14), оптимальное управление имеет вид

$$\mathbf{p}^* = p^\circ \mathbf{e} = a \Omega, \quad a = p^\circ / |\Omega| \quad (3.17)$$

Подставляя теперь оптимальное управление (3.17), (3.15) в (2.5)–(2.9) и (3.2)–(3.6), получим уравнения для фазовых и сопряженных переменных. Рассмотрим отдельно два случая.

Случай 1. Пусть $p^\circ = 0$, то есть $\mathbf{p}^* = 0$. Согласно (3.16) это имеет место в случае, когда $\Theta < 0$. В этом случае уравнения (2.5)–(2.9), (3.2)–(3.6) принимают вид

$$\mathbf{u}' = \mathbf{s}, \quad \mathbf{s}' = (h/2)\mathbf{u}, \quad h' = 0$$

$$Q' = 0, \quad t' = \|\mathbf{u}\|, \quad \boldsymbol{\beta}' = -(h/2)\boldsymbol{\gamma} - 2\chi\mathbf{u}, \quad \boldsymbol{\gamma}' = -\boldsymbol{\beta}$$

$$\eta' = -\frac{1}{2} \text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{u}), \quad \sigma' = 0, \quad \boldsymbol{\kappa}' = 0$$

Эти уравнения легко интегрируются в явном виде (в отличие от решения рассматриваемой задачи оптимального управления движением КА, использующего традиционные уравнения движения КА [1]).

Случай 2. Пусть $p^\circ = p_{\max}$, то есть

$$\mathbf{p}^* = p_{\max} \Omega / |\Omega| = a \Omega, \quad a = p_{\max} / |\Omega| \quad (3.18)$$

Подставим управление (3.18) в (2.5)–(2.9), (3.2)–(3.6). Для этого предварительно получим несколько вспомогательных соотношений. Используя (2.3), вычисляем $\text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s}) = u_0 s_1 - u_1 s_0 + u_2 s_3 - u_3 s_2 = 0$ и, следовательно, в силу (3.7) имеем

$$\text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}) = (\|\mathbf{u}\|/2) \text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\gamma}) \quad (3.19)$$

Далее, если управление \mathbf{p} имеет вид (3.17), то, учитывая (2.4) и (3.15), получаем

$$\mathbf{q} = -\mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \circ \mathbf{p} = a(-\mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} \circ \bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa} + \text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}) \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u})$$

и, следовательно, будет иметь

$$\mathbf{q} = a(\|\mathbf{u}\| \boldsymbol{\kappa} + \text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}) \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}) \quad (3.20)$$

Так как имеет место

$$\mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa} \circ \mathbf{p} = a \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa} \circ \Omega = a(\mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa} \circ \bar{\boldsymbol{\kappa}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} + \text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}))$$

то получаем следующее равенство:

$$\mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa} \circ \mathbf{p} = -a(\|\boldsymbol{\kappa}\|\mathbf{u} - \text{scal}(\bar{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa})\mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}) \quad (3.21)$$

Кроме того, имеют место соотношения

$$\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{q} = a\|\mathbf{u}\|(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \boldsymbol{\kappa} - \frac{1}{2}\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u})\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}) \quad (3.22)$$

$$\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{q}) = a\|\mathbf{u}\|(\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \boldsymbol{\kappa}) - \frac{1}{2}\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}))^2 \quad (3.23)$$

$$\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \boldsymbol{\kappa}) = 2\eta \text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{s}) + (\|\mathbf{u}\|/2)|\boldsymbol{\gamma}|^2 \quad (3.24)$$

$$\bar{\mathbf{s}} \circ \mathbf{q} = a\|\mathbf{u}\|(\bar{\mathbf{s}} \circ \boldsymbol{\kappa} - \frac{1}{2}\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u})\bar{\mathbf{s}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}) \quad (3.25)$$

$$\text{scal}(\bar{\mathbf{s}} \circ \mathbf{q}) = a\|\mathbf{u}\|(\text{scal}(\bar{\mathbf{s}} \circ \boldsymbol{\kappa} - \frac{1}{2}\text{scal}(\bar{\boldsymbol{\gamma}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u})\text{scal}(\bar{\mathbf{s}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}))) \quad (3.26)$$

Подставляя соотношения (3.19)–(3.26) в уравнения (2.5)–(2.9), (3.2)–(3.6), получим уравнения движения и сопряженную систему для случая, когда управление имеет вид (3.18). Таким образом, получаем замкнутую систему уравнений, которая вместе с граничными условиями и условиями трансверсальности содержит всю необходимую информацию для решения задач (2.5)–(2.15) и (2.5)–(2.13), (2.15). Аналитическое решение полученной системы соотношений в общем случае вряд ли возможно. Поэтому при построении оптимальных управлений и траекторий движения КА в общем случае приходится рассчитывать лишь на нахождение численного решения.

Замечание. В качестве управления вместо \mathbf{p} можно взять кватернион \mathbf{q} . В этом случае имеют место аналогичные результаты.

4. Рассмотрим случай, когда управление \mathbf{p} "мало" по сравнению с силой гравитационного притяжения $-\mu\mathbf{r}/|\mathbf{r}|^3$. Для определенности ограничимся исследованием задачи о жесткой встрече (2.5)–(2.13), (2.15). Для задачи о мягкой встрече (2.5)–(2.15) решение аналогично.

Так как управление \mathbf{p} мало, то для исследования задачи оптимального управления (2.5)–(2.13), (2.15) можно применить метод малого параметра. Введем малый параметр $\varepsilon > 0$ и запишем управление в виде

$$\mathbf{p} = \varepsilon\hat{\mathbf{p}} \quad (4.1)$$

где $\hat{\mathbf{p}} = \hat{p}_1\mathbf{i}_1 + \hat{p}_2\mathbf{i}_2 + \hat{p}_3\mathbf{i}_3$, причем $0 \leq \|\hat{\mathbf{p}}\| \leq \hat{p}_{\max}$. В качестве управления в дальнейшем будем использовать вектор $\hat{\mathbf{p}}$.

Величины \mathbf{u} , \mathbf{s} , h , Q , t будут теперь зависеть от параметра ε . Разложим эти величины по степеням ε с точностью до $O(\varepsilon^2)$:

$$\mathbf{u} = \mathbf{u}^\circ + \varepsilon\hat{\mathbf{u}} + O(\varepsilon^2), \quad \mathbf{s} = \mathbf{s}^\circ + \varepsilon\hat{\mathbf{s}} + O(\varepsilon^2) \quad (4.2)$$

$$h = h^\circ + \varepsilon\hat{h} + O(\varepsilon^2), \quad Q = Q^\circ + \varepsilon\hat{Q} + O(\varepsilon^2), \quad t = t^\circ + \varepsilon\hat{t} + O(\varepsilon^2)$$

Считая, что величинами $O(\varepsilon^2)$ можно пренебречь, получим соотношения для определения величин \mathbf{u}° , \mathbf{s}° , h° , Q° , t° , $\hat{\mathbf{u}}$, $\hat{\mathbf{s}}$, \hat{h} , \hat{Q} , \hat{t} .

Используя (2.4), (4.1), (4.2), вычисляем

$$\mathbf{q} = -\varepsilon\hat{\mathbf{q}} + O(\varepsilon^2) \quad (4.3)$$

где $\hat{\mathbf{q}} = -\mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ \circ \hat{\mathbf{p}}$. Аналогичным образом приходим к следующим соотношениям:

$$\bar{\mathbf{s}} \circ \mathbf{q} = \varepsilon\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \hat{\mathbf{q}} + O(\varepsilon^2), \quad h\mathbf{u} = h^\circ\mathbf{u}^\circ + \varepsilon(\hat{h}\mathbf{u}^\circ + h^\circ\hat{\mathbf{u}}) + O(\varepsilon^2) \quad (4.4)$$

$$\|\mathbf{u}\|\mathbf{q} = \varepsilon\|\mathbf{u}^\circ\|\hat{\mathbf{q}} + \mathbf{O}(\varepsilon^2), \quad \|\mathbf{u}\| = \|\mathbf{u}^\circ\| + 2\varepsilon \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \hat{\mathbf{u}}) + \mathbf{O}(\varepsilon^2) \quad (4.5)$$

$$\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u} = \bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ + 2\varepsilon \text{vect}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\mathbf{u}}) + \mathbf{O}(\varepsilon^2) \quad (4.6)$$

Подставляя (4.2)–(4.6) в (2.5)–(2.9), получаем

$$\mathbf{u}^{\circ'} = \mathbf{s}^\circ, \quad \mathbf{s}^{\circ'} = (h^\circ/2)\mathbf{u}^\circ, \quad t^{\circ'} = \|\mathbf{u}^\circ\|, \quad h^\circ = \text{const}, \quad Q^\circ = 0 \quad (4.7)$$

Начальные условия также представим по степеням ε с точностью до $O(\varepsilon^2)$:

$$u_+ = u_+^\circ + \varepsilon \hat{u}_+ + O(\varepsilon^2), \quad s_+ = s_+^\circ + \varepsilon \hat{s}_+ + O(\varepsilon^2), \quad h_+ = h_+^\circ + \varepsilon \hat{h}_+ + O(\varepsilon^2) \quad (4.8)$$

Тогда для нахождения невозмущенной траектории имеем уравнения (4.7) и начальные условия невозмущенного движения $\mathbf{u}^\circ(\tau_0) = \mathbf{u}_+^\circ$, $\mathbf{s}^\circ(\tau_0) = \mathbf{s}_+^\circ$, $t^\circ(\tau_0) = t_0$.

Для определения возмущений $\hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{Q}, \hat{t}$ получаем следующую задачу оптимального управления:

$$\hat{\mathbf{u}}' = \hat{\mathbf{s}}, \quad \hat{\mathbf{s}}' = (h^\circ/2)\hat{\mathbf{u}} + (\hat{h}/2)\mathbf{u}^\circ + (\|\mathbf{u}^\circ\|/2)\hat{\mathbf{q}} \quad (4.9)$$

$$\hat{h}' = 2 \text{scal}(\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \hat{\mathbf{q}}), \quad \hat{t}' = 2 \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \hat{\mathbf{u}}) \quad (4.10)$$

$$\tau \in [\tau_0, \tau_1], \quad 0 \leq |\hat{\mathbf{p}}| \leq \hat{p}_{\max} \quad (4.11)$$

$$\hat{\mathbf{u}}(\tau_0) = \hat{\mathbf{u}}_+, \quad \hat{\mathbf{s}}(\tau_0) = \hat{\mathbf{s}}_+, \quad \hat{h}(\tau_0) = \hat{h}_+, \quad \hat{t}(\tau_0) = 0 \quad (4.12)$$

$$\hat{\mathbf{q}} = -\mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ \circ \hat{\mathbf{p}} \quad (4.13)$$

$$\left(2 \text{vect}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\mathbf{u}}) - \mathbf{r}^{**}(t) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0 \quad (4.14)$$

$$\int_{\tau_0}^{\tau_1} \|\mathbf{u}^\circ(\tau)\| |\hat{\mathbf{p}}(\tau)| d\tau \rightarrow \min \quad (4.15)$$

$$\mathbf{r}^{**}(t) = \mathbf{r}^*(t) - \bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ, \quad \hat{Q} = \int_{\tau_0}^{\tau} \|\mathbf{u}^\circ(\tau)\| |\hat{\mathbf{p}}(\tau)| d\tau$$

Отметим, что уравнения (4.9), (4.10) являются линейными относительно $\hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{\mathbf{p}}, \hat{t}$.

Получим необходимые условия оптимальности для задачи (4.9)–(4.15) с помощью принципа максимума Понтрягина. Для этого введем сопряженные переменные $\hat{\mathbf{\beta}} = \hat{\beta}_0 + \hat{\beta}_1 \mathbf{i}_1 + \hat{\beta}_2 \mathbf{i}_2 + \hat{\beta}_3 \mathbf{i}_3$, $\hat{\boldsymbol{\gamma}} = \hat{\gamma}_0 + \hat{\gamma}_1 \mathbf{i}_1 + \hat{\gamma}_2 \mathbf{i}_2 + \hat{\gamma}_3 \mathbf{i}_3$, соответствующие кватернионным фазовым переменным $\hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}$, а также скалярные переменные $\hat{\eta}, \hat{\chi}$, соответствующие фазовым переменным \hat{h}, \hat{t} . Рассмотрим функцию Гамильтона – Понтрягина $\hat{H} = \hat{H}(\hat{\mathbf{p}}, \hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{t}, \hat{\mathbf{\beta}}, \hat{\boldsymbol{\gamma}}, \hat{\eta}, \hat{\chi})$:

$$\begin{aligned} \hat{H} = & \|\mathbf{u}^\circ\| |\hat{\mathbf{p}}| + \langle \hat{\mathbf{\beta}}, \hat{\mathbf{s}} \rangle + \left\langle \hat{\boldsymbol{\gamma}}, \frac{h^\circ}{2} \hat{\mathbf{u}} + \frac{\hat{h}}{2} \mathbf{u}^\circ + (\|\mathbf{u}^\circ\|/2)\hat{\mathbf{q}} \right\rangle + 2\hat{\eta} \text{scal}(\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \hat{\mathbf{q}}) + \\ & + 2\hat{\chi} \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \hat{\mathbf{u}}) = -\|\mathbf{u}^\circ\| |\hat{\mathbf{p}}| + \sum_{j=0}^3 \hat{\beta}_j \hat{s}_j + \sum_{j=0}^3 \hat{\gamma}_j \left((h^\circ/2)\hat{u}_j + (\hat{h}/2)u_j^\circ + \right. \\ & \left. + (\|\mathbf{u}^\circ\|/2)\hat{q}_j \right) + 2\hat{\eta} \sum_{j=0}^3 s_j^\circ \hat{q}_j + 2\hat{\chi} \sum_{j=0}^3 u_j^\circ \hat{u}_j \end{aligned}$$

Система сопряженных уравнений имеет вид:

$$\hat{\mathbf{p}}' = -(\hbar^\circ/2)\hat{\boldsymbol{\gamma}}, \quad \hat{\boldsymbol{\gamma}}' = -\hat{\boldsymbol{\beta}}, \quad \hat{\boldsymbol{\eta}}' = -(1/2)\text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}}), \quad \hat{\boldsymbol{\chi}}' = 0 \quad (4.16)$$

Отметим, что уравнения (4.16) являются линейными и не содержат явно управление $\hat{\mathbf{p}}$ и фазовые переменные $\hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{t}$. Уравнения (4.16) интегрируются в явном виде.

Сформулируем необходимые условия оптимальности для задачи оптимального управления (4.9)–(4.15).

Пусть $\hat{\mathbf{p}}^*$ – оптимальное управление для задачи (4.9)–(4.15), а $\hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{t}$ – решение задачи (4.9)–(4.15). Тогда существуют кусочно гладкие функции $\hat{\beta}_j, \hat{\gamma}_j$ ($j = \overline{0,3}$), $\hat{\eta}, \hat{\chi}$ и постоянный вектор $\hat{\boldsymbol{\alpha}} = \hat{\alpha}_1 \mathbf{i}_1 + \hat{\alpha}_2 \mathbf{i}_2 + \hat{\alpha}_3 \mathbf{i}_3$, удовлетворяющие уравнениям (4.16) и условиям трансверсальности

$$\left(\hat{\beta}_j + \text{scal} \left(\hat{\boldsymbol{\alpha}} \circ \frac{\partial}{\partial \hat{u}_j} (\hat{\mathbf{u}} \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\mathbf{u}}) \right) \right) \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$$

$$\hat{\boldsymbol{\gamma}}(\tau_1) = 0, \quad \hat{\boldsymbol{\eta}}(\tau_1) = 0$$

$$\hat{\boldsymbol{\chi}}(\tau_1) = \left(\text{scal}(\hat{\boldsymbol{\alpha}} \circ \mathbf{r}^{**}(t)) \right) \Big|_{\tau=\tau_1}$$

такие, что оптимальное управление $\hat{\mathbf{p}}^*$ при каждом фиксированном τ доставляет максимум функции Гамильтона – Понтрягина

$$\sup_{\hat{\mathbf{p}}} \hat{H}(\hat{\mathbf{p}}, \hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{t}, \hat{\boldsymbol{\beta}}, \hat{\boldsymbol{\gamma}}, \hat{\boldsymbol{\eta}}, \hat{\boldsymbol{\chi}}) = \hat{H}(\hat{\mathbf{p}}^*, \hat{\mathbf{u}}, \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}, \hat{t}, \hat{\boldsymbol{\beta}}, \hat{\boldsymbol{\gamma}}, \hat{\boldsymbol{\eta}}, \hat{\boldsymbol{\chi}}), \quad 0 \leq |\hat{\mathbf{p}}| \leq \hat{p}_{\max} \quad (4.17)$$

и, кроме того $\hat{H} \Big|_{\tau=\tau_1} = 0$.

Преобразуем теперь соотношение (4.17) с учетом специфики задачи и найдем оптимальное управление. Для этого введем обозначения

$$\boldsymbol{\kappa}^\circ = 2\hat{\eta}\mathbf{s}^\circ + (\|\mathbf{u}^\circ\|/2)\hat{\boldsymbol{\gamma}}, \quad \boldsymbol{\Omega}^\circ = \text{vect}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ)$$

Тогда соотношение максимума (4.17) принимает вид

$$\sup_{\hat{\mathbf{p}}} (\langle \boldsymbol{\Omega}^\circ, \hat{\mathbf{p}} \rangle - \|\mathbf{u}^\circ\| |\hat{\mathbf{p}}|) = \langle \boldsymbol{\Omega}^\circ, \hat{\mathbf{p}}^* \rangle - \|\mathbf{u}^\circ\| |\hat{\mathbf{p}}^*|, \quad 0 \leq |\hat{\mathbf{p}}| \leq \hat{p}_{\max}$$

Введем обозначения

$$\Theta^\circ = |\boldsymbol{\Omega}^\circ| - \|\mathbf{u}^\circ\|, \quad \mathbf{e}^\circ = \boldsymbol{\Omega}^\circ / |\boldsymbol{\Omega}^\circ|$$

$$\hat{p}^\circ = \begin{cases} \hat{p}_{\max}, & \text{если } \Theta^\circ \geq 0 \\ 0, & \text{если } \Theta^\circ < 0 \end{cases}$$

Тогда оптимальное управление для задачи (4.9)–(4.15) имеет вид

$$\hat{\mathbf{p}}^* = \hat{p}^\circ \mathbf{e}^\circ = a^\circ \boldsymbol{\Omega}^\circ, \quad a^\circ = \hat{p}^\circ / |\boldsymbol{\Omega}^\circ| \quad (4.18)$$

Подставим теперь оптимальное управление (4.18) в (4.9), (4.10) и получим уравнения движения. Рассмотрим отдельно два случая.

Случай 1. Пусть $\hat{p}^\circ = 0$, то есть $\hat{\mathbf{p}}^* = 0$. Тогда $\hat{\mathbf{u}}' = \hat{\mathbf{s}}, \hat{h}' = 0, \hat{\mathbf{s}}' = (\hbar^\circ/2)\hat{\mathbf{u}} + (\hat{h}/2)\mathbf{u}^\circ$.

Эти уравнения легко интегрируются в явном виде.

Случай 2. Пусть $\hat{p}^\circ = \hat{p}_{\max}$, то есть

$$\hat{\mathbf{p}}^* = \hat{p}_{\max} \boldsymbol{\Omega}^\circ / |\boldsymbol{\Omega}^\circ| = a^\circ \boldsymbol{\Omega}^\circ, \quad a^\circ = \hat{p}_{\max} / |\boldsymbol{\Omega}^\circ| \quad (4.19)$$

Подставляя управление (4.19) в уравнения (4.9), (4.10), получим

$$\begin{aligned} \hat{\mathbf{u}}' &= \hat{\mathbf{s}} \\ \hat{\mathbf{s}}' &= (h^\circ / 2) \hat{\mathbf{u}} + (\hat{h} / 2) \mathbf{u}^\circ - (\|\mathbf{u}^\circ\| / 2) \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ \circ a^\circ \text{vect}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) \\ \hat{h}' &= -2 \text{scal}(\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ \circ a^\circ \text{vect}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ)) \end{aligned} \quad (4.20)$$

В силу билинейного соотношения (2.3), имеем

$$\text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s}^\circ) = 0 \quad (4.21)$$

и, кроме того

$$\text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) = 2\hat{\eta} \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{s}^\circ) + (\|\mathbf{u}^\circ\| / 2) \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}})$$

и, следовательно

$$\text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) = (\|\mathbf{u}^\circ\| / 2) \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}}) \quad (4.22)$$

Учитывая (4.22), получаем

$$\begin{aligned} \boldsymbol{\Omega}^\circ &= \text{vect}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) = (\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) - \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) = \\ &= (\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ) - (\|\mathbf{u}^\circ\| / 2) \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}}) \end{aligned}$$

Таким образом, соотношения (4.20) принимают вид

$$\begin{aligned} \hat{\mathbf{u}}' &= \hat{\mathbf{s}} \\ \hat{\mathbf{s}}' &= (h^\circ / 2) \hat{\mathbf{u}} + (\hat{h} / 2) \mathbf{u}^\circ + a^\circ (\|\mathbf{u}^\circ\|^2 / 2) (2\hat{\eta} \mathbf{s}^\circ + (\|\mathbf{u}^\circ\| / 2) \hat{\boldsymbol{\gamma}} + \frac{1}{2} \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}}) \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ) \\ \hat{h}' &= 2a^\circ \|\mathbf{u}^\circ\| \text{scal}(\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \boldsymbol{\kappa}^\circ + \frac{1}{2} \mathbf{s}^\circ \circ \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}}) \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ) \end{aligned} \quad (4.23)$$

В силу соотношения (4.21) имеем $\text{scal}(\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ) = 0$ и, следовательно, система (4.23) преобразуется к виду

$$\begin{aligned} \hat{\mathbf{u}}' &= \hat{\mathbf{s}} \\ \hat{\mathbf{s}}' &= (h^\circ / 2) \hat{\mathbf{u}} + (\hat{h} / 2) \mathbf{u}^\circ + a^\circ \|\mathbf{u}^\circ\|^2 (\hat{\eta} \mathbf{s}^\circ + (\|\mathbf{u}^\circ\| / 4) \hat{\boldsymbol{\gamma}} + \frac{1}{4} \text{scal}(\bar{\mathbf{u}}^\circ \circ \mathbf{i}_1 \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}}) \mathbf{i}_1 \circ \mathbf{u}^\circ) \\ \hat{h}' &= a^\circ \|\mathbf{u}^\circ\| (4\hat{\eta} \|\mathbf{s}^\circ\| + \|\mathbf{u}^\circ\| \text{scal}(\bar{\mathbf{s}}^\circ \circ \hat{\boldsymbol{\gamma}})) \end{aligned}$$

Данная система интегрируется в квадратурах, и, следовательно, как сопряженные уравнения так и уравнения для фазовых переменных рассматриваемой задачи оптимального управления движением КА интегрируются в первом приближении в квадратурах.

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант № 93-01-17479).

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Ильин В.А., Кузмак Г.Е. Оптимальные перелеты космических аппаратов. М.: Наука, 1976. 744 с.
2. Штифель Е., Шейфеле Г. Линейная и регулярная небесная механика. М.: Наука, 1975. 303 с.
3. Челноков Ю.Н. К регуляризации уравнений пространственной задачи двух тел // Изв. АН СССР. МТТ. 1981. № 6. С. 12–21.
4. Челноков Ю.Н. О регулярных уравнениях пространственной задачи двух тел // Изв. АН СССР. МТТ. 1984. № 1. С. 151–158.
5. Челноков Ю.Н. Применение кватернионов в теории орбитального движения искусственного спутника. I // Космич. исследования. 1992. Т. 30. Вып. 6. С. 759–770.
6. Бранец В.Н., Шмыглевский И.П. Применение кватернионов в задачах ориентации твердого тела. М.: Наука, 1973. 320 с.
7. Челноков Ю.Н. Применение кватернионов в теории орбитального движения искусственного спутника. II // Космич. исследования. 1993. Т. 31. Вып. 3. С. 3–15.
8. Понтрягин Л.С., Болтянский В.Г., Гамкрелидзе Р.В., Мищенко Е.Ф. Математическая теория оптимальных процессов. М.: Наука, 1976. 392 с.

Саратов

Поступила в редакцию
23.VII.1995