

раскладывается по направлениям основы и утка ткани и возбуждает в ней волновой процесс. Ориентация выделенных на рис. 3 градиентов усилий и скоростей связана с направлениями анизотропии. Наиболее четко определяются сдвиговые волны: возмущения, распространяющиеся вдоль основы и утка, порождают фронты  $DE$ ,  $DF$  и  $BA$ ,  $BC$ , а вдоль боковых кромок – дифрагированные волны  $AN$  и  $EG$ . Усилия  $T_x$  и  $T_y$  достигают максимальных значений ( $\sim 0.1$ ) в окрестностях точек  $B$  и  $D$ .

#### БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Ридель В.В., Гулин Б.В. Динамика мягких оболочек. М.: Наука, 1990.
2. Кольский Г. Волны напряжения в твердых телах. М.: Изд-во иностр. лит., 1955.
3. Ильгамов М.А., Иванов В.А., Гулин Б.В. Расчёт оболочек с упругим заполнителем. М.: Наука, 1997.

УДК 301.15.15.07.02

Я. Г. Сапунков

### КВАТЕРНИОННЫЕ ЭЛЕМЕНТЫ ОРБИТЫ В ЗАДАЧЕ ОПТИМАЛЬНОГО УПРАВЛЕНИЯ ДЛЯ ВСТРЕЧИ ДВУХ КОСМИЧЕСКИХ АППАРАТОВ\*

С помощью принципа максимума Понтрягина решена с использованием векторных или кватернионных элементов орбиты пространственная задача оптимального управления о встрече двух космических аппаратов (КА), один из которых движется по эллиптической орбите только под действием силы притяжения к центру. Уравнения движения КА в этих переменных являются регулярными и обладают структурой удобной для численного решения задач оптимального управления с применением ЭВМ.

1. В безразмерных кватернионных элементах орбиты движение КА описывается уравнениями [1]

$$\frac{d\mathbf{A}}{d\varphi} = -\varepsilon Q \mathbf{F}_1 \sin \varphi, \quad \frac{d\mathbf{B}}{d\varphi} = \varepsilon Q \mathbf{F}_1 \cos \varphi, \quad \frac{dt}{d\varphi} = u^2 \sqrt{2Q}, \quad Q = A^2 + B^2,$$

$\mathbf{q} = P(\mathbf{u})\mathbf{p}$ ,  $\mathbf{F}_1 = u^2 \mathbf{q} + (\mathbf{w}, \mathbf{q})\mathbf{w}$ ,  $\mathbf{u} = A \cos \varphi + B \sin \varphi$ ,  $\mathbf{w} = -A \sin \varphi + B \cos \varphi$ , (1)  
где  $P(\mathbf{u})$  – матрица, с помощью которой вектора  $\mathbf{r}$  и  $\mathbf{v}$ , определяющие положение и скорость КА в пространстве, выражаются через  $\mathbf{u}$  и  $\mathbf{w}$  [2]

\* Работа выполнена при поддержке Российского фонда фундаментальных исследований, код проекта 02-01-00988.

$$P(\mathbf{u}) = \begin{vmatrix} u_0 & -u_3 & u_2 \\ u_1 & u_2 & u_3 \\ -u_2 & u_1 & u_0 \\ -u_3 & -u_0 & u_1 \end{vmatrix}, \quad \mathbf{r} = P^T(\mathbf{u})\mathbf{u}, \quad \mathbf{v} = \frac{2}{r(2Q)^{1/2}} P^T(\mathbf{u})\mathbf{w}, \quad (2)$$

на безразмерный управляющий параметр  $\mathbf{p}$  тяги наложено ограничение

$$|\mathbf{p}| \leq 1, \quad (3)$$

$\varepsilon$  – отношение максимальной тяги к характерному значению силы притяжения аппарата к центру,  $\varphi$  – независимая переменная,  $t$  – время,  $(\mathbf{u}, \mathbf{q})$  обозначает скалярное произведение двух четырехмерных векторов,  $P^T(\mathbf{u})$  – транспонированная матрица. Кватернионные элементы орбиты космических аппаратов удовлетворяют условию

$$l(\mathbf{A}, \mathbf{B}) = A_0B_1 - A_1B_0 + A_2B_3 - A_3B_2 = 0.$$

Для перехода к размерным переменным, которые определяют положение и скорость КА, время и вектор тяги, необходимо безразмерные величины умножить на масштабные множители  $R$ ,  $(\gamma M/R)^{1/2}$ ,  $R^{3/2}/(\gamma M)^{1/2}$ ,  $p_{\max}^*$  соответственно. Здесь  $R$  – масштаб длины (например, большая полуось орбиты),  $\gamma$  – гравитационная постоянная,  $M$  – масса центра притяжения,  $p_{\max}^*$  – максимальная тяга двигателя КА.

В начальный момент состояние КА определяется соотношениями

$$t=0, \quad \varphi=0, \quad \mathbf{A}=\mathbf{A}_n, \quad \mathbf{B}=\mathbf{B}_n. \quad (4)$$

Движение неуправляемого аппарата в безразмерных кватернионных переменных описывается соотношениями

$$\mathbf{u}_a = \mathbf{A}_a \cos \varphi_a + \mathbf{B}_a \sin \varphi_a, \quad \mathbf{w}_a = -\mathbf{A}_a \sin \varphi_a + \mathbf{B}_a \cos \varphi_a, \quad Q_a = \mathbf{A}_a^2 + \mathbf{B}_a^2, \quad \mathbf{A}_a = \text{const}, \quad \mathbf{B}_a = \text{const},$$

$$\frac{dt}{d\varphi_a} = u^2 (2Q_a)^{1/2}, \quad \text{при } \varphi_a=0 \quad t=0. \quad (5)$$

Величина  $\varphi_a$  является независимой переменной для описания движения неуправляемого аппарата и связана с  $\varphi$  соотношением

$$\frac{d\varphi_a}{d\varphi} = \frac{u^2}{u_a^2} \left( \frac{Q}{Q_a} \right)^{1/2}, \quad \text{при } \varphi=0 \quad \varphi_a=0. \quad (6)$$

Мягкая встреча управляемого и неуправляемого аппаратов определяется условиями

$$P^T(\mathbf{u}(\varphi_k))\mathbf{u}(\varphi_k) = P^T(\mathbf{u}_a(\varphi_a(\varphi_k)))\mathbf{u}_a(\varphi_a(\varphi_k)), \quad (7)$$

$$Q_a^{1/2} P^T(\mathbf{u}(\varphi_k))\mathbf{w}(\varphi_k) = Q^{1/2}(\varphi_k) P^T(\mathbf{u}_a(\varphi_a(\varphi_k)))\mathbf{w}_a(\varphi_a(\varphi_k)). \quad (8)$$

Жёсткая встреча определяется только условием (7). Значение  $\varphi_k$  заранее не задается. Качество процесса управления определяется функционалом

$$I = \int_0^{t_k} (\alpha_1 + \alpha_2 \varepsilon^2 p^2) dt = \int_0^{\varphi_k} (\alpha_1 + \alpha_2 \varepsilon^2 p^2) u^2 (2Q)^{1/2} d\varphi, \quad (9)$$

представляющим собой свёртку с весовыми множителями  $\alpha_i \geq 0$  ( $i=1, 2$ ) двух критериев, определяющих длительность процесса и затраченную энергию.

Требуется найти допустимое управление, удовлетворяющее ограничению (3), которое переводит управляемую систему (1), (6) из начального состояния (4) на перемещающееся многообразие (7), (8) или (7) в зависимости от варианта встречи (мягкая или жёсткая встреча) и сообщает минимальное значение функционалу (9).

2. Функция Гамильтона-Понтрягина  $H$  имеет вид

$$H = -\varepsilon(\alpha_1 + \alpha_2 \varepsilon^2 p^2) u^2 Q^{1/2} + \varepsilon Q(F_1, \Pi) + \varepsilon \theta \frac{u^2}{u_a^2} \left( \frac{Q}{Q_a} \right)^{1/2}, \quad \Pi = \psi_b \cos \varphi - \psi_a \sin \varphi, \quad (10)$$

где  $\psi_a, \psi_b$  – сопряжённые четырёхмерные переменные, и скалярная переменная  $\theta$  удовлетворяют сопряженной системе уравнений, которая имеет вид

$$\frac{d\psi_a}{d\varphi} = \varepsilon(F_2 \cos \varphi + F_3 \sin \varphi + AF_4), \quad \frac{d\psi_b}{d\varphi} = \varepsilon(F_2 \sin \varphi - F_3 \cos \varphi + BF_4), \quad \theta = C_1 u_a^2 Q_a^{-1/2},$$

$$F_2 = 2Q^{1/2}[\alpha_1 + \alpha_2 \varepsilon^2 p^2 - Q^{1/2}(\mathbf{q}, \Pi) - C_1] \mathbf{u} - QP(u^2 \Pi + \mathbf{w}(\mathbf{w}, \Pi)) \mathbf{p}, \\ F_3 = Q[(\mathbf{w}, \mathbf{q}) \Pi + (\mathbf{w}, \Pi) \mathbf{q}], \quad F_4 = u^2 Q^{-1/2}(\alpha_1 + \alpha_2 \varepsilon^2 p^2 - C_1) - 2(F_1, \Pi), \quad C_1 = \text{const.} \quad (11)$$

Из условия максимума следует, что вектор оптимального управления  $\mathbf{p}_{opt}(\varphi)$  определяется из соотношений

$$\overline{\mathbf{p}_{opt}} = \frac{Q^{1/2}}{2\alpha_2 \varepsilon^2 u^2} P^T(\mathbf{u}) (u^2 \Pi + \mathbf{w}(\mathbf{w}, \Pi)), \\ \mathbf{p}_{opt} = \overline{\mathbf{p}_{opt}}, \text{ если } |\overline{\mathbf{p}_{opt}}| \leq 1, \text{ или } \mathbf{p}_{opt} = \frac{\overline{\mathbf{p}_{opt}}}{|\overline{\mathbf{p}_{opt}}|}, \text{ если } |\overline{\mathbf{p}_{opt}}| > 1. \quad (12)$$

Правый конец траектории находится на перемещающемся многообразии в фазовом пространстве и на нем должны выполняться условия трансверсальности, которые в случае мягкой встречи имеют вид

$$l(\psi_a, \mathbf{A}) + l(\psi_b, \mathbf{B}) = 0, \quad l(\Pi, \mathbf{u}) = 0, \quad \varepsilon \theta + (\psi_a, \mathbf{B}) - (\psi_b, \mathbf{A}) = 0, \quad H - \varepsilon \theta = 0. \quad (13)$$

В случае жёсткой встречи условия трансверсальности запишутся в виде

$$l(\psi_a, \mathbf{A}) + l(\psi_b, \mathbf{B}) = 0, \quad \Pi = 0, \quad \varepsilon u^2 \theta + (P^T(\mathbf{u}) \mathbf{w}_a, P^T(\mathbf{u}, \Phi)) = 0, \\ u^2 H + (P^T(\mathbf{u}) \mathbf{w}, P^T(\mathbf{u}, \Phi)) = 0, \quad \text{где } \Phi = \psi_a \cos \varphi + \psi_b \sin \varphi. \quad (14)$$

Решение поставленной задачи оптимального управления сводится к решению краевой задачи для системы дифференциальных уравнений (1), (11) с учётом (12) с начальными условиями (4) и граничными условиями (7), (8), (13) или (7), (14) в зависимости от варианта встречи на правом конце траектории.

3. Для решения краевой задачи разработан метод, сочетающий модифицированный метод Ньютона и метод градиентного спуска. Метод реализован в программе на языке PASCAL. Ниже приведены результаты расчёта для случая, когда  $\alpha_1=0.2$ ,  $\alpha_2=40$ ,  $\epsilon=0.2$ . В начальный момент времени управляемый КА движется по круговой орбите Земли и начинает движение для мягкой встречи с КА, который движется по эллиптической орбите в плоскости несовпадающей с плоскостью орбиты Земли. В таблице в безразмерных переменных приведены координаты положения и вектора скорости космических аппаратов.

Таблица фазовых состояний КА (в безразмерных переменных)

$x_1$	$x_2$	$x_3$	$v_1$	$v_2$	$v_3$
1.0	0.0	0.0	0.0	1.0	0.0
2.3100	0.7500	0.1750	-0.1006	0.6037	0.1409
2.3320	0.1830	0.0427	0.0557	0.6348	0.1481

В первой строке таблицы указано начальное состояние управляемого аппарата, во второй – неуправляемого, а в третьей – их состояние в момент мягкой встречи. В безразмерных переменных длительность перелёта равна 21.6153 или 3.4402 земных года.

#### БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Челноков Ю.Н. Применение кватернионов в теории орбитального движения искусственного спутника. II // Космич. исслед. 1993. Т. 31, вып. 3. С. 3 – 15.
2. Сапунков Я.Г. Применение KS-переменных к задаче оптимального управления космическим аппаратом // Космич. исслед. 1996. Т. 34, вып. 4. С. 428 – 433.

УДК 533.6011

Я. Г. Сапунков, Г. П. Шиндяпин, В. А. Поршнев, В. Н. Федорев

### ВЫЧИСЛИТЕЛЬНЫЙ ЭКСПЕРИМЕНТ ПО ОПРЕДЕЛЕНИЮ ГАЗОДИНАМИЧЕСКИХ ПАРАМЕТРОВ В КАМЕРЕ ДЕТОНАЦИОННОГО ДВИГАТЕЛЯ\*

В статье метод расчёта движения продуктов детонации в цилиндрической детонационной камере длиной  $l_1$  [1] обобщается на случай, когда в камере присоединен диффузор длиной  $l_0$  с углом полураствора  $\alpha$ , заполненный нейтральным газом (воздухом).

\* Работа выполнена при поддержке Министерства образования РФ, научнотехнической программы, проект № 01.01.030.