

Тезисы докладов

**Всероссийской конференции с международным участием
«Информационно-телекоммуникационные технологии и
математическое моделирование высокотехнологичных
систем»**

18-22 апреля 2011 года

Москва
Российский университет дружбы народов
2011

ОПТИМАЛЬНОЕ ТОРМОЖЕНИЕ ВРАЩЕНИЙ НЕСИММЕТРИЧНОГО ТЕЛА В СРЕДЕ С СОПРОТИВЛЕНИЕМ

Д.Д. Леценко¹, Л.Д. Акуленко², Я.С. Зинкевич¹, А.Л. Рачинская³, Т.А. Козаченко¹
¹Одесская государственная академия строительства и архитектуры, Одесса, Украина

²Институт проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН, Москва, Россия

³Одесский национальный университет им. И.И.Мечникова, Одесса, Украина

e-mail: leshchenkodmytro@gmail.com, gavrikov@ipmnet.ru, yaninaz@mail.ru,
rachinskaya@onu.edu.ua

Исследована задача об оптимального по быстродействию торможении вращений несимметричного твердого тела. На твердое тело действует тормозящий момент сил вязкого трения. Определены оптимальный закон управления для торможения вращений твердого тела в форме синтеза, время быстродействия и фазовые траектории.

Ключевые слова - оптимальное торможение, твердое тело, вращение, среда с сопротивлением

1. Постановка задачи оптимального управления

Уравнения управляемых вращений в проекциях на оси связанной с фиксированным твердым телом системы координат записываются в виде [1,2]

$$J\dot{\omega} + [\omega \times J\omega] = M - \lambda J\omega. \quad (1)$$

Здесь $\omega = (p, q, r)$ – вектор абсолютной угловой скорости, $J = \text{diag}(A_1, A_2, A_3)$ – тензор инерции невозмущенного тела, M – вектор управляющего момента, кинетический момент тела $G = J\omega$.

Полагаем

$$M = bu, |u| \leq 1, b = b(t, G), 0 < b_* \leq b < b^* < \infty, \quad (2)$$

где b – скалярная функция, ограниченная в рассматриваемой области изменения аргументов t, G согласно уравнениям (2).

Ставится задача оптимального по быстродействию торможения вращений

$$\omega(T_0) = \omega^0, \omega(T) = 0, T \rightarrow \min_u, |u| \leq 1. \quad (3)$$

2. Решение задачи оптимального торможения

Синтез оптимального по быстродействию управления имеет вид [1]:

$$M_p = -b \frac{A_1 p}{G}, M_q = -b \frac{A_2 q}{G}, M_r = -b \frac{A_3 r}{G}. \quad (4)$$

Здесь для упрощения полагаем $b = b(t, G)$, $0 < b_1 \leq b < b_2 < \infty$. При $b = \text{const}$ получим $G(t) = \lambda^{-1} \left[(G^0 \lambda + b) \exp(-\lambda t) - b \right]$, $T = \lambda^{-1} \ln(G^0 \lambda b^{-1} + 1)$, $t_0 = 0$. Здесь t – текущее время процесса торможения, T – время быстродействия.

Примем для определенности, что $A_1 > A_2 > A_3$. Рассмотрим движение при условии $2NA_1 \geq G^2 > 2NA_2$, где N – кинетическая энергия. Введем функцию k , имеющую смысл модуля эллиптических функций [3]

$$k^2 = \frac{(A_2 - A_3)(2HA_1 - G^2)}{(A_1 - A_2)(G^2 - 2HA_3)} \quad (0 \leq k^2 \leq 1). \quad (5)$$

При помощи формул (5), (1), (4) получим выражение для производной k^2

$$\frac{dk^2}{dt} = \frac{2(G^0 \lambda + b) \exp(-\lambda t)}{\sigma [(G^0 \lambda + b) \exp(-\lambda t) - b]} (\alpha + \delta k^2 + \gamma k^4), \quad k^2(0) = (k^0)^2 \quad (6)$$

где $\sigma, \alpha, \delta, \gamma$ зависят от моментов инерции, коэффициента сопротивления λ и начальных значений H^0 и G^0 .

Разделяя переменные и интегрируя уравнение (6), получим неявную зависимость k^2 от времени t

$$\frac{\delta + 2\gamma k^2 - \sqrt{-\Delta}}{\delta + 2\gamma k^2 + \sqrt{-\Delta}} = \exp(4\lambda t) [(G^0 \lambda + b) \exp(-\lambda t) - b]^{4\lambda t}, \quad (7)$$

где $\Delta = -(A_1 - A_2)^2 (A_2 - A_3)^2 (A_1 - A_3)^2$.

3. Построение оптимального управляемого движения

Приведем решение системы (1) другим способом. Система (1) в векторном виде записывается следующим образом

$$\dot{\mathbf{L}} + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{L} = \mathbf{M} - \lambda \mathbf{L}, \quad \mathbf{L} = \mathbf{J} \boldsymbol{\omega}. \quad (8)$$

Здесь \mathbf{L} - вектор кинетического момента, $\boldsymbol{\omega}$ - вектор угловой скорости, $\mathbf{J} = \text{diag}(A_1, A_2, A_3)$ - тензор инерции тела. Обозначим проекции вектора \mathbf{L} на оси связанной системы координат $Oxyz$

$$L_x = A_1 p, \quad L_y = A_2 q, \quad L_z = A_3 r. \quad (9)$$

Проведем замену $\mathbf{L} = G\mathbf{l}$, где G - величина кинетического момента, \mathbf{l} - орт вектора \mathbf{L} . Введем обозначения $\mathbf{K} = \mathbf{J}^{-1}\mathbf{l}$. После ряда преобразований получим систему уравнений в случае Эйлера для свободного твердого тела:

$$\mathbf{JK}' + [\mathbf{K} \times \mathbf{JK}] = 0. \quad (10)$$

Получим выражение, аналогичное выражению для кинетической энергии $H_k = 0.5(\mathbf{K}, \mathbf{JK}) = \text{const}$ и соотношение $(\mathbf{JK}, \mathbf{JK}) = G_k^2 = 1$, где G_k - величина вектора \mathbf{l} кинетического момента.

Рассмотрим случай $2H_k A_1 \geq G_k^2 > 2H_k A_2$.

Введем положительный параметр $0 \leq k^2 < 1$ согласно формуле, аналогичной формуле (5).

Решение уравнений Эйлера (8) в рассматриваемом случае записывается через эллиптические функции Якоби $\text{dn}, \text{sn}, \text{cn}$ в виде:

$$\begin{aligned} \sin \theta \sin \varphi &= \sqrt{A_1(A_1 - A_3)^{-1}(G_k^2 - 2H_k A_3)} \text{dn}(\tau'; k), \\ \tau' &= \sqrt{(A_1 A_2 A_3)^{-1}(A_1 - A_2)(G_k^2 - 2H_k A_3)} t, \end{aligned} \quad (13)$$

здесь θ и φ - сферические углы, характеризующие проекции вектора кинетического момента \mathbf{L} на оси системы координат, связанные с телом. Выражения для $\sin\theta\cos\varphi$ и $\cos\theta$ записываются аналогично.

4. Выводы

Исследована задача синтеза оптимального по быстродействию торможения вращений несимметричного тела в сопротивляющейся среде. Определены управление и время быстродействия (функция Беллмана). Управляемое движение представляет собой движение типа Эйлера – Пуансо с изменяющейся по времени величиной кинетического момента тела G_k . Отметим, что изложенный выше подход был развит в [1].

Литература

1. Акуленко Л.Д. Асимптотические методы оптимального управления. - М.: Наука, 1987. - 368 с.
2. Кошляков В.Н. Задачи динамики твердого тела и прикладной теории гироскопов: Аналитические методы. - М.: Наука, 1985. - 288 с.

OPTIMAL DECELERATION OF ROTATION OF AN ASYMMETRIC BODY IN A RESISTIVE MEDIUM

D.D. Leshchenko¹, L.D. Akulenko², Ya.S. Zinkevich¹, A.L. Rachinskaya³, and T.A. Kozachenko¹

¹Odessa State Academy of Civil Engineering and Architecture, Odessa, Ukraine

²Institute for Problems in Mechanics Russian Academy of Sciences, Moscow, Russia

³I.I.Mechnikov Odessa National University, Odessa, Ukraine

A minimum-time problem on deceleration of rotation of an asymmetric body is studied. The body is subject to a retarding torque of viscous friction. An optimal control law for deceleration of rotation of the body is synthesized, and the corresponding time and phase trajectories are determined.

Key words – Optimal deceleration, rigid body, rotation, resistive medium.