

МАТЕМАТИЧЕСКОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ ПРОЦЕССОВ СТАБИЛИЗАЦИИ И СТЫКОВКИ КОСМИЧЕСКИХ ОБЪЕКТОВ С УЧЕТОМ ПОДВИЖНОСТИ ЖИДКОГО ТОПЛИВА В БАКАХ

Г. Г. ЕФИМЕНКО, О. П. КЛИШЕВ

*Центральный научно-исследовательский институт
машиностроения, г. Королев Московской области*

Рассматривается космический аппарат (КА), на борту которого имеется произвольное количество (n) топливных баков, содержащих жидкое топливо. Движение КА на участках стабилизации, сближения и стыковки характеризуется отсутствием постоянной продольной тяги и переменными по направлению ускорениями, создаваемыми управляющими двигателями или силами реакции при контактном взаимодействии стыковочных устройств. Поэтому жидкое топливо не занимает стационарного положения относительно бака, а перемещается внутри него, оказывая воздействие на стенки. Для описания нелинейного движения жидкости в процессе стыковки и оценки его влияния на движение КА разработана приближенная инженерная математическая модель, суть которой заключается в следующем. Жидкое топливо в баках заменяются точечными массами m_i ($i = 1, 2, \dots, n$), соответствующими массе топлива и совершающими движение внутри поверхностей S_i , представляющих собой геометрическое место центров масс жидкости в i -м баке.

Задача взаимодействия точечных масс с твердым телом (КА без жидкого топлива) решается в следующей постановке.

Постановка задачи

Рассматривается движение твердого тела под действием внешних сил (гравитационных, управляющих и других). Предполагается, что на твердом теле имеются поверхности S_i ($i = 1, 2, \dots, n$) (рис. 1), по которым могут перемещаться точечные массы m_i ($i = 1, 2, \dots, n$). Точечная масса m_i , перемещаясь по поверхности S_i , воздействует на твердое тело силой реакции \vec{R}_i , которая в общем случае может быть направлена произвольным образом, но так, чтобы выполнялось условие $\vec{R}_i \vec{n}_i > 0$, где \vec{n}_i – вектор внешней нормали к поверхности S_i в точке, в которой находится масса m_i . При выполнении условия $\vec{R}_i \vec{n}_i \leq 0$ точечная масса m_i отрывается от поверхности S_i и совершает свободное движение внутри этой поверхности, не взаимодействуя с твердым телом ($R_i = 0$) до тех пор, пока вновь не коснется поверхности S_i .

Т. о., рассматриваются два вида движения точечных масс m_i – свободное (без взаимодействия с твердым телом $R_i = 0$) и связанное ($R_i \neq 0$).

Переход от связанного движения к свободному осуществляется непрерывным образом, т. е. параметры движения твердого тела и точечной массы m_i в момент перехода непрерывны. В момент перехода от свободного движения точечной массы m_i к связанному скорости твердого тела и точечной массы изменяются в соответствии с теорией удара (в общем случае упругого с коэффициентом восстановления $k_i < 1$).

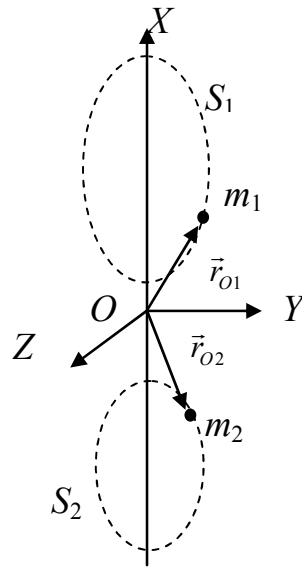


Рис. 1

Предполагается, что поверхности S_i осесимметричны с осью симметрии OX параллельной продольной оси КА. Каждая из поверхностей S_i состоит в общем случае из двух частей S_i^+ и S_i^- , сопрягающихся в плоскости $O_iY_iZ_i$.

Поверхности S_i^+ и S_i^- описываются уравнениями

$$x^2/a_i^2 + (y^2 + z^2)/b_i^2 = 1 \quad (i = 1, 2, \dots, n),$$

где a_i, b_i – параметры эллипсоида, зависящие от формы и уровня заправки баков.

В плоскости $O_iY_iZ_i$ сопряжения поверхностей S_i^+ и S_i^- их нормали совпадают и составляют прямой угол с осью O_iX_i . В общем случае при движении массы m_i по поверхности S_i действует сила вязкого трения (сопротивления), пропорциональная относительной тангенциальной скорости \vec{v}_{ii} точечной массы $\vec{F}_{ii} = -k_1 \vec{v}_{ii}$.

Суммарная сила реакции, действующая на твердое тело со стороны массы m_i , равна $\vec{R}_i = \vec{F}_{mi} + \vec{F}_{ii}$.

Уравнения движения космического аппарата

В векторной форме уравнения движения активного КА имеют вид:

$$m_0 \ddot{\vec{r}}_O = m_0 \vec{g} + \sum_{i=1}^n \vec{R}_i + \vec{F}_B; \quad (1)$$

$$I_0 \dot{\vec{\omega}}_1 + \vec{\omega}_1 \times (I_0 \vec{\omega}_1) = \sum_{i=1}^n \vec{r}_{O_i} \cdot \vec{R}_i + \vec{M}_B. \quad (2)$$

В (1) и (2) приняты следующие обозначения:

m_0 – масса «сухого» КА (без жидкого топлива). В дальнейшем «сухой» КА называется твердым телом; I_0 – тензор инерции твердого тела относительно его центра масс O ; \vec{r}_O – радиус-вектор центра масс O твердого тела относительно начала стартовой системы координат; $\vec{\omega}_1$ – вектор угловой скорости твердого тела; \vec{g} –

градиент ускорения (градиент гравитационных сил); r_{O_i} ($i = 1, 2, \dots, n$) – радиус-вектор точки поверхности S_i , в которой находится масса m_i , относительно центра масс твердого тела ($\vec{r}_{O_i} = \vec{\rho}_{O_i} + \vec{\rho}_i$); $\vec{\rho}_{O_i}$ – радиус-вектор центра поверхности S_i относительно центра масс твердого тела O_i ; \vec{R}_i – сила реакции при взаимодействии точечной массы с КА; \vec{F}_B, \vec{M}_B – векторы управляющих и возмущающих сил и моментов, действующих на КА.

Уравнения движения жидкого топлива (точечных масс)

Сила реакции R_i в точке контакта массы m_i с поверхностью S_i складывается из двух составляющих:

$$\vec{R}_i = \vec{F}_{ni} + \vec{F}_{ti},$$

где $\vec{F}_{ni} = F_{ni} \vec{n}_i$ – нормальная составляющая ($\vec{n}_i = \vec{N}_i / |\vec{N}_i|$ – единичный вектор нормали); $\vec{F}_{ti} = k_i \vec{v}_{ti}$ – тангенциальная составляющая.

В отличие от [1], где R_i определяется из уравнений связи, нормальная составляющая включает силу вязкого сопротивления, пропорциональную нормальной составляющей скорости v_{ni} и упругую силу, пропорциональную величине проникновения δ_{ni} массы m_i через поверхность S_i .

$$F_{ni} = k_{ni} v_{ni} + c_{ni} \delta_{ni},$$

где k_{ni} – коэффициент вязкого сопротивления при ударе, c_{ni} – контактная жесткость поверхности S_i .

Уравнения движения точечной массы m_i относительно твердого тела под действием силы реакции R_i имеют вид:

$$\ddot{\vec{\rho}}_i = \vec{F}_B/m_0 - \dot{\vec{\omega}}_1 \cdot \vec{r}_{O_i} - \sum_{j=1}^n (\vec{F}_{nj} + k_j \vec{v}_{tj})/m_0 - (\vec{F}_{ni} + k_i \vec{v}_{ti})/m_i - 2\vec{\omega}_1 \cdot \vec{\rho}_i - \dot{\vec{\omega}}_1 \cdot (\vec{\omega}_1 \cdot \vec{r}_{O_i}). \quad (3)$$

В (3) приняты следующие обозначения:

m_i – масса i -й точки; $\vec{\rho}_i$ – радиус-вектор точечной массы m_i относительно центра O_i поверхности S_i ; $\dot{\vec{\rho}}_i, \ddot{\vec{\rho}}_i$ – производные в связанной с телом системе координат (скорости изменения векторов в связанной системе).

Представленная выше математическая модель реализована в программном комплексе, предназначенном для моделирования процессов стабилизации и стыковки КА. На рисунках в качестве примера представлены результаты математического моделирования процесса стабилизации (рис. 2) и стыковки (рис. 3) КА с двумя баками, частично заполненными жидким топливом.

На рис. 2 приведены траектории движения точечных масс m_i внутри поверхности центров в параметрах z_i, r_i , где z_i – координата точечной массы по оси Z (относительно центра бака); r_i – расстояние от точечной массы до оси Z бака. Пунктирной линией изображена образующая поверхности центров. Участки траектории, совпадающие с пунктирной линией, соответствуют движению точки по поверхности центров.

На рис. 3 приведены такие же траектории, но в параметрах x_i, r_i , где x_i – координата точечной массы по продольной оси X i -го бака относительно его центра.

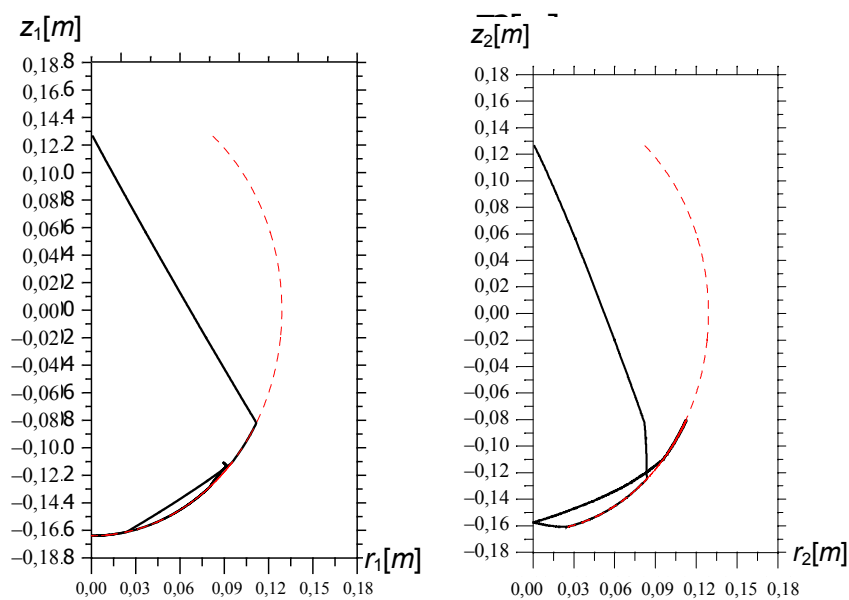


Рис. 2

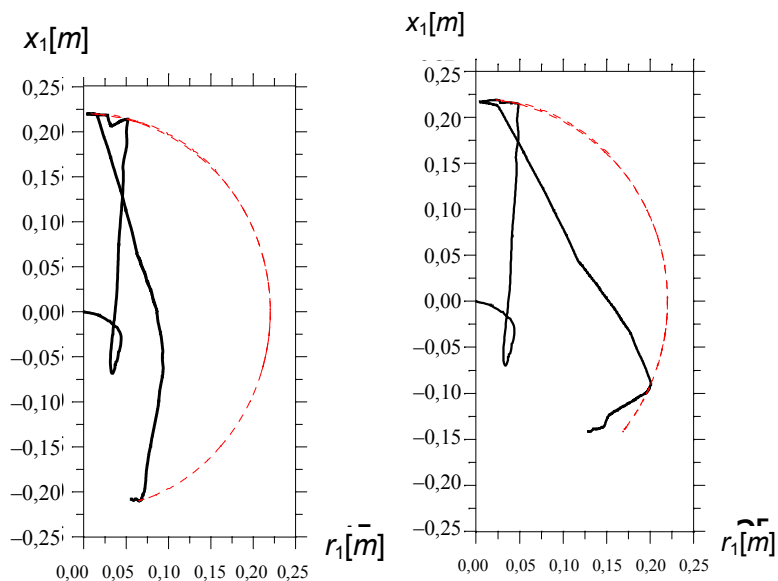


Рис. 3

Представленная модель и созданное на ее основе программное обеспечение позволяют проводить математическое моделирование процессов стабилизации и стыковки КА с учетом подвижности жидкого топлива в баках с целью выбора оптимальных алгоритмов управления в этих режимах движения.

Литература

1. Ефименко, Г. Г. Математическая модель движения космического аппарата с жидким топливом в условиях малых перегрузок / Г. Г. Ефименко // Междунар. науч.-техн. конф. «Современные проблемы машиноведения». – Гомель, 2000. – Т. 1. – С. 185–188.

Получено 19.10.2006 г.