

К ЗАДАЧЕ ОБ ОПТИМАЛЬНЫХ ТРАЕКТОРИЯХ РАКЕТЫ

И. В. Иослович (Москва)

Экстремальным задачам, связанным с изменением вектора скорости V идеально управляемой ракеты на вектор ΔV в поле постоянной силы тяжести, посвящены работы [1-3].

Ниже предложенное Ю. А. Гореловым [1] решение задачи о максимальной продолжительности времени активного полета $\Delta t = t_f - t_i$ в горизонтальной плоскости при заданной конечной величине массы m_f , выводится из уравнений для экстремалей, полученных Г. Лейтманном [2]. Исследуется особый случай, когда на некоторых участках траектории тяга используется лишь для поддержания постоянной высоты.

Для случая полета в вертикальной плоскости показано, что условие Ю. А. Горелова $\beta / m = \text{const}$, где $\beta = -\dot{m}$, не будет в общем случае необходимым. Если же ищется $\max t_f$ при заданном m_f , то для некоторого класса граничных условий $\beta \neq \beta_{\max}$.

1. Полет в горизонтальной плоскости. Как известно [1, 2], решение задачи о $\max t_f$ при заданном m_f совпадает с решением задачи о $\max m_f$ при заданном t_f . В работе [2] отмечается, что в решении последней задачи может появиться промежуточная тяга. В этом случае β определяется пятым из уравнений (8) и уравнением (20). Эти уравнения, с учетом (23), можно записать в виде

$$\lambda_m = \frac{c^2 \beta}{m^2} \left[\left(\frac{c\beta}{m} \right)^2 - g^2 \right]^{-1/2} \left[\left(\frac{\lambda_\gamma}{V} \right)^2 + \lambda_V^2 \right]^{1/2} \quad (1.1)$$

Третье из уравнений (8), учитывая (20) и (23), запишем в виде

$$\lambda_m \dot{m} = \frac{c^2 \beta^2}{m^3} \left[\left(\frac{c\beta}{m} \right)^2 - g^2 \right]^{-1/2} \left[\left(\frac{\lambda_\gamma}{V} \right)^2 + \lambda_V^2 \right]^{1/2} \quad (1.2)$$

Непосредственно проверяется, что

$$\left(\frac{\lambda_\gamma}{V} \right)^2 + \lambda_V^2 = \text{const} \quad (1.3)$$

Разделив (1.2) на (1.1), получим

$$\frac{\lambda_m \dot{m}}{\lambda_m} = \frac{\beta}{m}, \quad \text{или} \quad \lambda_m = \frac{c_1}{m} \quad (1.4)$$

Подставляя последнее выражение в (1.1) и учитывая (1.3), после несложных преобразований, получаем

$$\frac{\beta}{m} = \text{const} \quad (1.5)$$

как и в решении Ю. А. Горелова.

При наличии ограничения $\beta \leq \beta_{\max}$ указанный режим, очевидно, имеет место на всей траектории, если выполнено условие $\beta(t_i) \leq \beta_{\max}$. Выпишем его в явном виде.

Следуя А. И. Лурье [3], запишем уравнения движения в векторной форме

$$\dot{V} = \left[\left(\frac{c\beta}{m} \right)^2 - g^2 \right]^{1/2} e, \quad e \cdot e = 1, \quad \dot{m} = -\beta \quad (1.6)$$

В [3] показано, что $e = \text{const}$. Учитывая также (1.5) и интегрируя, получаем

$$\frac{\beta}{m} = \frac{1}{\Delta t} \ln \frac{m_i}{m_f}, \quad \Delta V = |\Delta V| = \left[\left(c \ln \frac{m_i}{m_f} \right)^2 - (g\Delta t)^2 \right]^{1/2} \quad (1.7)$$

Условие имеет вид

$$\beta(t_i) = m_i g \ln \frac{m_i}{m_f} \left[\left(c \ln \frac{m_i}{m_f} \right)^2 - (\Delta V)^2 \right]^{-1/2} \leq \beta_{\max} \quad (1.8)$$

Чтобы окончательно решить задачу о $\max t_f$ при заданном m_f , необходимо проверить полученное решение на оптимальность по сравнению с решением, содержащим

участки «пассивного» полета, где $\beta = mg/c$, так как на таких участках теряют смысл уравнения (1.1) и (1.2). Следует отметить, что для этого случая неприменима также формула (1.6) работы [1].

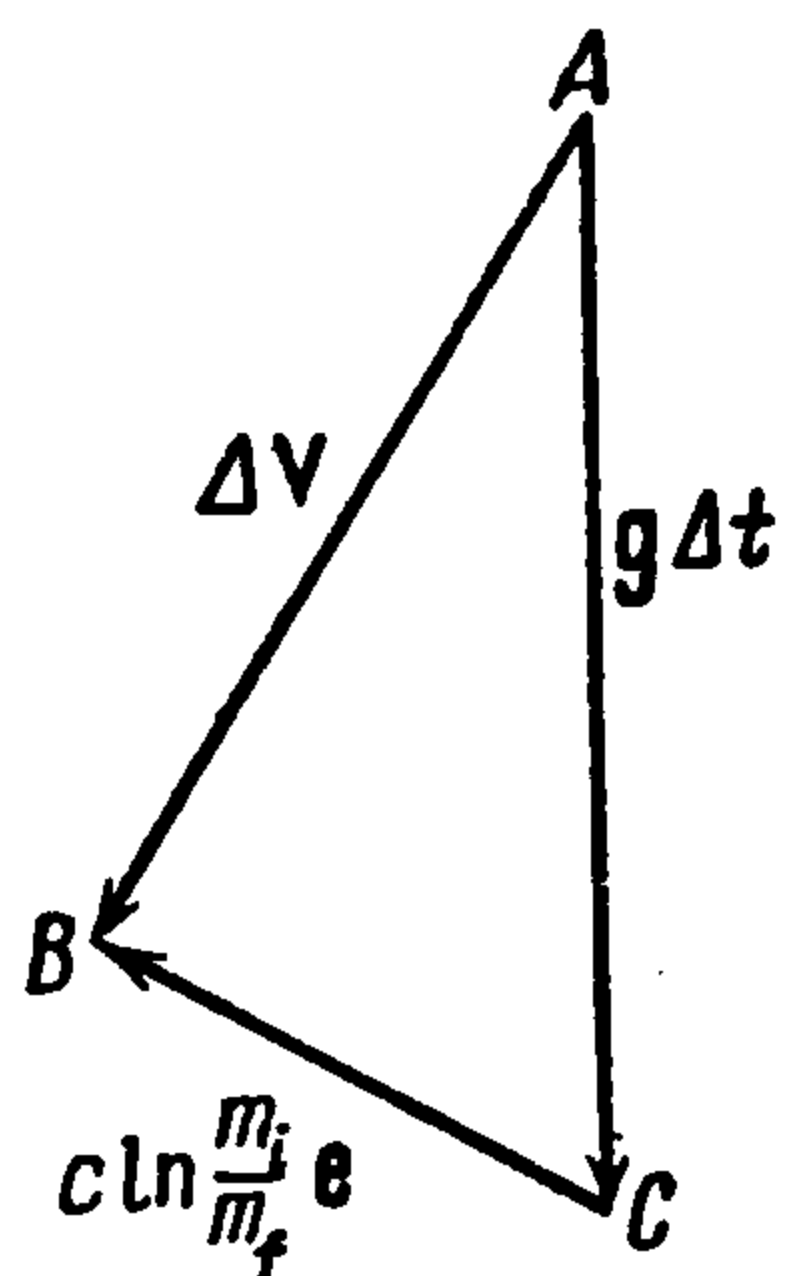
Пусть траектория состоит из двух участков, причем на первом $\beta/m = \text{const} \neq g/c$, и масса меняется от m_i до m_1 , а на втором $\beta = mg/c$, и масса меняется от m_1 до m_f . Тогда общее время полета будет соответственно состоять из двух слагаемых

$$\Delta t = \frac{1}{g} \left[\left(c \ln \frac{m_i}{m_1} \right)^2 - (\Delta V)^2 \right]^{1/2} + \frac{c}{g} \ln \frac{m_1}{m_f} \quad (1.9)$$

Вычислив производную $\partial \Delta t / \partial m_1$, найдем, что она отрицательна. Если поменять участки местами, то производная станет положительной. Таким образом, любое включение в траекторию участка, где $\beta = mg/c$, уменьшает t_f .

2. Полет в вертикальной плоскости. Используя уравнения движения в векторной форме, запишем

$$\dot{V} = \frac{c\beta}{m} e + g, \quad e \cdot e = 1, \quad \dot{m} = -\beta \quad (2.1)$$



Будем решать задачу о макс t_f при заданном m_f . Используя метод Л. С. Понтрягина, получаем

$$H = \lambda \left(\frac{c\beta}{m} e + g \right) - \lambda_m \beta$$

$$\dot{\lambda} = 0, \quad e = \frac{\lambda}{|\lambda|} = \text{const} \quad (2.2)$$

Проинтегрировав (2.1) с учетом постоянства e , получаем

$$\Delta V = c \ln \frac{m_i}{m_f} e + g \Delta t$$

Из треугольника ABC (см. фигуру) определяется величина Δt . Очевидно, при этом $e \cdot g \leq 0$. На β накладывается условие

$$\int_{t_i}^{t_f} \beta dt = m_i - m_f \quad (2.3)$$

а не условие Ю. А. Горелова $\beta/m = \text{const}$.

В общем случае условию (2.3) удовлетворяет бесконечное множество решений.

Если решается задача о макс m_f при заданном t_f , то сторона BC (см. фигуру) должна быть минимальной. Пусть при этом ΔV имеет вертикальную составляющую, направленную вниз, и β_{max} достаточно велико. Тогда треугольник ABC будет прямоугольным и величины Δt и m_f определятся однозначно. По-прежнему, β будет удовлетворять условию (2.3).

Пример подобной неединственности решения был указан Г. Лейтманном [4] (m_f задано, максимизируется горизонтальная составляющая скорости).

Поступила 17 I 1963

ЛИТЕРАТУРА

1. Горелов Ю. А. О двух классах плоских экстремальных движений ракеты в пустоте. ПММ, 1960, т. XXIV, вып. 2.
2. Лейтманн Г. Об оптимальных траекториях ракеты. ПММ, 1961, т. XXV, вып. 6.
3. Лурье А. И. Замечание к работе Г. Лейтманна «Об оптимальных траекториях ракеты». ПММ, 1962, т. XXVI, вып. 2.
4. Leitmann G. On a Class of Variational Problems in Rocket Flight. J. Aero/Space Sci, 1959, 26.