электронный журнал

МОЛОДЕЖНЫЙ НАУЧНО-ТЕХНИЧЕСКИЙ ВЕСТНИК

Издатель ФГБОУ ВПО "МГТУ им. Н.Э. Баумана". Эл No. ФС77-51038.

УДК 629.19

Анализ оптимального разгона КА при полёте к Луне

Гордиенко Е.С., студент Россия, 105005, г. Москва, МГТУ им. Н.Э. Баумана, кафедра «Баллистика и аэродинамика»

Лю В., студент Россия, 105005, г. Москва, МГТУ им. Н.Э. Баумана кафедра «Баллистика и аэродинамика»

Научный руководитель В.В. Ивашкин, д. ф.-м.н., профессор, ведущий научный сотрудник ИПМ им. М.В. Келдыша <u>kafsm3@sm.bmstu.ru</u>

Проблема определения оптимальных траекторий разгона всегда заслуживала исследования. Одним из первых учёных, рассмотревших её, был Лоуден Д.Ф. Результаты своей работы он опубликовал в книге [1].

Как показали Охоцимский Д.Е. и Энеев Т.М., для модели плоскопараллельного поля притяжения тангенс оптимального угла наклона является дробно-линейной или линейной функцией времени [2], поэтому в качестве аппроксимации закон управления был выбран закон линейной тяги.

В данной работе на примере конкретных средств выведения рассмотрен вопрос технической реализации оптимизации активного участка разгона КА. Её конечной целью является возможность применения полученных оптимальных законов управления при решении задач полёта к Луне путём численного интегрирования активного участка разгона КА.

Постановка задачи теории оптимизации

Рассматривается расчёт оптимального по конечной массе активного участка разгона КА с начальной круговой опорной орбиты у Земли высотой H₀=250 км с целью достижения заданной величины большой полуоси a₀=220000 км орбиты полёта к Луне.

Для уменьшения гравитационных потерь данный импульс необходимо выдать за как можно более короткий промежуток времени, таким образом, можно увеличить конечную массу КА, выводимого к Луне. Также гравитационные потери можно уменьшить за счёт разделения импульса на две или более частей. В данном исследовании рассмотрен случай с одним включением ДУ, т.е. импульс не делится.

Вывод КА на низкую околоземную орбиту осуществляется с помощью ракетыносителя. Далее КА осуществляет пассивный полёт по околоземной орбите вокруг Земли. Для разгона КА до требуемой скорости перелёта на орбиту Луны используется разгонный блок. В расчетное время в заданной точке орбиты включается ДУ РБ и выдаётся импульс разгона для дальнейшего полёта к Луне.

Рассмотрены два варианта разгонного блока^[*]:

а) Блок типа «Фрегат» для ракеты-носителя «Союз». Для него принято:

начальная масса m₀=6635 кг;

скорость истечения газов из сопла W_e=3198 м/с;

тяга Р=20000 Н.

б) Блок типа «Бриз-М» для ракеты-носителя «Протон». Его параметры приняты следующими:

начальная масса m0=6475 кг;

скорость истечения газов из сопла W_e=3218.6 м/с;

тяга P=20000 H.

Одним из возможных критериев оптимизации для участка разгона может стать функционал вида:

(1)
$$\vec{J} = \int_{0}^{f} \vec{m} dt = \int_{0}^{f} \frac{P}{W_{e}} dt = \frac{P}{W_{e}} t_{f} \rightarrow \min$$

Для анализа оптимального разгона принято, что величина тяги постоянна, а оптимизация тяги осуществляется варьированием её направления.

Тогда задача поиска максимальной конечной массы эквивалентна задаче минимизации времени разгона, т.е. имеем задачу быстродействия:

(2)
$$J = t_f \rightarrow \min$$
.

Рассматривается плоская задача движения и управления.

Анализ оптимального разгона проводился в три этапа:

На первом и втором этапах рассматривалась двухпараметрическая задача оптимальной в рамках линейного закона ориентации вектора тяги. Рассматривались три варианта линейного закона управления:

1. по углу атаки $\alpha(t)$: $\alpha(t) = \alpha_0 + \dot{\alpha}_0 t$;

2. по углу между вектором тяги **P** и трансверсалью $\varphi(t): \varphi(t) = \varphi_0 + \dot{\varphi}_0 t$;

3. по углу между вектором тяги **P** и положительным направлением оси X в инерциальной системе координат $\gamma(t): \gamma(t) = \gamma_0 + \dot{\gamma}_0 t$.

Анализ первого этапа

На первом этапе решение задачи разгона проводилось методом перебора с помощью РБ «Фрегат» для двух вариантов начальных масс:

- 1. m0=5300 кг
- 2. m0=5000 кг.

Движение рассматривалось в орбитальной системе координат.



Рис. 1. Геометрическая схема расположения углов и направлений векторов скорости и тяги в орбитальной системе координат

Здесь и далее

V_r, V_t – радиальная и трансверсальная составляющие вектора скорости,

r – текущий радиус-вектор КА,

u – полярный угол, характеризующий текущее угловое положение КА на участке разгона,

φ −угол между вектором тяги **Р** и трансверсалью.

Начальные данные, соответствующие круговой орбите радиуса r₀:

$$t = t_0 : r = r_0 = 6628.136 \ \kappa m, u = u_0 = 180^0,$$

$$V_r = V_{r0} = 0 \ \frac{\kappa m}{c},$$

$$V_t = V_{t0} = V_0 = \sqrt{\frac{\mu}{r_0}},$$
(3)

где μ – гравитационный потенциал Земли.

Условие, соответствующее достижению заданной большой полуоси $a_f\!\!=\!\!220000$ км и конечной энергии $h_f\!\!:$

$$h_f = -\frac{\mu}{a} = V_f^2 - \frac{2\mu}{r_f} = V_{fr}^2 + V_{ft}^2 - \frac{2\mu}{r_f}.$$
(4)

Дифференциальные уравнения движения в орбитальной системе координат имеют вид (5):

$$\frac{dr}{dt} = V_r,$$

$$\frac{du}{dt} = \frac{V_t}{r},$$

$$\frac{dV_r}{dt} = -\frac{\mu}{r^2} + \frac{V_t^2}{r} + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \sin \varphi,$$

$$\frac{dV_t}{dt} = -\frac{V_r V_t}{r} + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \cos \varphi,$$
(5)

где $\dot{m} = \frac{p}{W_{e}}$ =const – секундный расход топлива.

В ходе решения задачи строились изолинии конечного времени разгона:

На их основе определялась область нахождения оптимального закона управления.

Метод перебора. Результаты

Вариант №1: т₀=5300 кг рис. 2.а, рис. 3.а, рис. 4.а, рис.5.а.



Рис. 2.а Изолинии конечного времени для $\varphi(t): \varphi_0 \in [-65;45]; \dot{\varphi}_0 \in [-0.1;0.1].$



Рис. 4.а Изолинии конечного времени для α (t): $\alpha_0 \in [-10;4]; \dot{\alpha}_0 \in [-0.01;0.04].$



Рис. 3.а Изолинии конечного времени для $\varphi(t)$: $\varphi_0 \in [-10;0]; \ \dot{\varphi}_0 \in [0;0.05].$



Рис. 5.а Изолинии конечного времени для $\gamma(t) \gamma(t)$: $\gamma_0 \in [-85.0; -84.5]; \dot{\gamma}_0 \in [0.007; 0.012].$



Рис. 2.б Изолинии конечного времени для $\varphi(t): \varphi_0 \in [-10;10]; \dot{\varphi}_0 \in [-0.1;0.1].$



Рис. 4.б Изолинии конечного времени для α (t): $\alpha_0 \in [-10;5]; \dot{\alpha}_0 \in [-0.01;0.03].$



Рис. 3.6 Изолинии конечного времени для $\varphi(t)$: $\varphi_0 \in [-10;10]; \dot{\varphi}_0 \in [-0.1;0.1].$



Рис. 5.6 Изолинии конечного времени для $\gamma(t)$: $\gamma_0 \in [-84.6; -84.3]; \dot{\gamma}_0 \in [0.047; 0.048].$

На основе анализа результатов этого этапа пришли к выводу о том, что в начальный момент активного участка разгона КА при управлении по законам $\phi(t)$, $\alpha(t)$ $\phi_0 < 0$, $\alpha_0 < 0$, а $\dot{\phi}_0 < 0$ и $\dot{\alpha}_0 < 0$, а при управлении по закону $\gamma(t) \gamma_0 > 90^0$, если $u_0 = 0^0 \text{ и} \gamma_0 > -0^0 \text{ u} \gamma_$ 90⁰, если $u_0=180^0$, а $\dot{\gamma}_0 > 0$, если $u_0 \in [0^0, 360^0]$.

Полученные для двух вариантов результаты отражёны в таблицах 1.а, 1.б.

Таблица 1.а

Характеристики оптимального закона управления для варианта 321			
Параметр	φ	α	γ
управления			
Закон	$\varphi(t) = -6.963^{\circ} + 0.03t$	$\alpha(t) = -4.649^{\circ} + 0.01t$	$\gamma(t) = -85.027^0 + 0.05t$
управления			• • •
t _f , c	531.490170	531.488198	531.487069
r _f , км	6893.045881	6871.674789	6898.175774
Δu _f , град	40.989122	41.030909	40.962389
т, кг	1976.109004	1976.121338	1976.128393

Vonouronu тимального закона управления для варианта №1

$\Delta V_{_X}$, м/с	3155.073	3155.053	3155.042
$\Delta V_{_{\!$	3129.245	3129.245	3129.245
$\delta V_{_{\it гp}}$, м/с	25.828	25.808	25.797

Здесь и далее ΔV_{umn} - характеристическая скорость разгона для импульсного случая, ΔV_{χ} - характеристическая скорость оптимального управления с конечной тягой

$$\Delta V_X = c \cdot \ln(\frac{m_0}{m_f}), \ \delta V_{cp} = \Delta V_X - \Delta V_{umn}$$
 - гравитационные потери.

Таблица 1.б

Параметр	φ	α	γ
управления			
Закон	$\varphi(t) = -6.611^{\circ} + 0.03t$	$\alpha(t) = -4.364^{\circ} + 0.01t$	$\gamma(t) = -85.452^{\circ} + 0.0475t$
управления			
t _f , c	500.953586	500.951859	500.944706
r _f , км	6863.838872	6780.916796	6718.540695
Δи _f , град	38.706696	37.285036	36.138935
т _f , кг	1863.653437	1863.954803	1863.999585
$\Delta V_{_X}$, м/с	3156.103	3155.586	3155.509
$\Delta V_{_{\!$	3129.245	3129.245	3129.245
$\delta V_{_{\it cp}}$, м/с	26.858	26.341	26.264

Характеристики оптимального закона управления для варианта №2.

Анализ второго этапа

На втором этапе оптимизация участка траектории разгона рассматривалась на примере квазиньютоновского метода Пауэлла. При этом рассматривались варианты с начальными данными, соответствующими конкретным техническим изделиям PH «Союз» с РБ «Фрегат» и PH «Протон» с РБ «Бриз-М»^[*].

Квазиньютоновские методы — методы оптимизации, основанные на накоплении информации о кривизне целевой функции по наблюдениям за изменением градиента, чем принципиально отличаются от ньютоновских методов. Алгоритм расчёта взят из ^[4].

Опишем алгоритм ДФП-метода (Давидон-Флетчер-Пауэлл) в случае, когда (не квадратичная) целевая функция f(x) (масса как функция двух параметров) дифференцируема в Rⁿ, n=2. На предварительном этапе задаем значение ε_3 *параметра точности поиска* в условии прекращения итераций $|\omega^k| < \varepsilon_3$ и выбираем начальную точку x° . Принимаем A_1 =I_n (I_n – единичная матрица), формируем множество $I_0 = \{n. 2n, ...\}$ *моментов обновления алгоритма*, полагаем k=1 и переходим к основной части алгоритма.

На k-й итерации в точке x^{k-1} вычисляем антиградиент w^k =-gradf(x^{k-1}) целевой 1. функции и проверяем выполнение неравенства $/w^k/<\varepsilon_3$. Если оно выполнено, то итерации прекращаем и полагаем $x^{k \approx} x^{k-1}$, $f(x^*) \approx f(x^{k-1})$. В противном случае переходим к п. 2.

Используя (7), вычисляем вектор $p^{\kappa} = A^k w^k$, определяющий направление 2. спуска из точки x^{k-1} , и, минимизируя функцию $\psi_k(\lambda) = f(x^{k-1} + \lambda p^k)$, находим значение λ_k и точку $x^k = x^{k-1} + \lambda_k p^{\kappa}$. Если $k \in I_0$, то принимаем $A_{k+1} = I_n$, полагаем k := k + 1 и возвращаемся к п. 1. В противном случае переходим к п. 3.

Полагаем $\Delta x^{k} = x^{k-1}, \Delta w^{k} = w^{k+1} - w^{k}$ по формуле (7) вычисляем матрицу 3 A_{k+1} , полагаем k:=k+1 и возвращаемся к п. 1.

Для реализации второго этапа используются следующие формулы метода Пауэлла.

$$p^{k} = -A_{k} \operatorname{gradf}(x^{k-1}) = A_{k} \omega^{k}, k \in \mathbb{N}.$$
(6)

$$A_{k+1} = A_k - \frac{\Delta \tilde{x}^k (\Delta \tilde{x}^k)^T}{(\Delta \tilde{\omega}^k, \Delta \tilde{x}^k)},\tag{7}$$

$$\mathcal{FOe}\ \Delta \tilde{x}^k = \Delta x^k + A_k \Delta \omega^k, \, k \in N$$

Здесь $w^k = -gradf(x^{k-1}) - антиградиент целевой функции в точке <math>x^{k-1}$, а A_k – положительно определённая матрица порядка п, обновляемая на k – й итерации.

Для поиска величины шага λ_{k} используется критерий Armijo. Показателем данного критерия является функция вида: $\Delta f(x_k) = f(x_k) - f(x_k + \lambda_k d_k)[6]$, где d_k - направление поиска, а значения параметров β , σ , λ_{K} выбираются из следующих условий: $\beta \in (0,1)$, $\sigma \in (0,0.5)$. $\lambda_k = \beta^{m_k}$, где \mathbf{m}_k – минимальное неотрицательное целое число, соответствующее следующему неравенству: $f(x_k + \beta^m d_k) \le f(x_k) + \sigma \beta^m g_k^T d_k$, $g_k = g(x_k) = \nabla f(x_k)$.

В итоге были получены результаты, отражённые в таблицах 2. а, 2.б.

Таблица 2.а

Характеристики оптимального управления. Вариант №1.				
Параметр	φ	α	γ	
управления				
Закон	$\varphi(t) = -8.5347^{\circ} + 0.02978t$	$\alpha(t) = -5.6189^{\circ} + 0.00982t$	$\gamma(t) = 97.32482^{\circ} + 0.04723t$	
управления			, 、 ,	
t _f , c	666.274504	666.272375	666.271318	
r _f , км	7051.981946	7052.320696	7050.563542	
Δи _f , град	50.832154	50.815764	50.858128	
m _f , кг	2466.769856	2466.779524	2466.789425	
$\Delta V_{_X}$, м/с	3164.258	3164.245	3164.232	
$\Delta V_{_{uмn}}$, м/с	3129.245	3129.245	3129.245	
$\delta V_{_{\it 2p}}$, м/с	35.013	35	34.987	

При оптимизации по $\varphi(t)$ получаем следующие угловые значения на конце: $\varphi(t_f) = 11.31523^0$, $\gamma(t_f) = 129.516924^0$, $\alpha(t_f) = -1.068645^0$, $\beta(t_f) = 12.383879^{-0}$. При оптимизации по $\alpha(t)$ получаем следующие угловые значения на конце: $\varphi(t_f) = 13,311247^0$, $\gamma(t_f) = 127.504517^0$, $\alpha(t_f) = 0.92828^0$, $\beta(t_f) = 12.3829678848519^0$. При оптимизации по $\gamma(t)$ получаем следующие угловые значения на конце: $\varphi(t_f) = 12.02799^0$, $\gamma(t_f) = 128,830138^0$, $\alpha(t_f) = -0.338731726971^0$, $\beta(t_f) = 12,3667263096836^0$.

T	20671110	2	б
1	аолица	4.	υ

Характеристики оптимального управления. Вариант №2.				
Параметр	φ	α	γ	
управления				
Закон	$\varphi(t) = -8.4027^{\circ} + 0.02987t$	$\alpha(t) = -5.5425^{\circ} + 0.00992t$	$\gamma(t) = 97.1784^{\circ} + 0.04733t$	
управления				
t _f , c	652.468108	652.465851	652.451052	
г _f , КМ	7027.192343	7027.507134	7027.174485	
Δи _f , град	49.890826	49.875235	49.884175	
т _f , кг	2420.640291	2420.654313	2420.746274	
$\Delta V_{_X}$, м/с	3166.833	3166.815	3166.692	
$\Delta V_{_{\!$	3129.245	3129.245	3129.245	
$\delta V_{_{\it cp}}$, m/c	37.588	37.57	37.447	

При оптимизации по $\phi(t)$ получаем следующие угловые значения на конце:

 $\varphi(t_f) = 11.0891^0$, $\gamma(t_f) = 128.80168^0$, $\alpha(t_f) = -1.05686^0$, $\beta(t_f) = 12.14601^0$.

При оптимизации по $\alpha(t)$ получаем следующие угловые значения на конце:

 $\varphi(t_f) = 13.0776^0$, $\gamma(t_f) = 126.797587^0$, $\alpha(t_f) = 0.92992^0$, $\beta(t_f) = 12.14628^0$.

При оптимизации по $\gamma(t)$ получаем следующие угловые значения на конце:

 $\varphi(t_f) = 11.8259^0$, $\gamma(t_f) = 128.058247^0$, $\alpha(t_f) = -0.319882^0$, $\beta(t_f) = 12.14581^0$.

Анализ третьего этапа

На третьем этапе оптимизация управления вектором тяги рассматривалась с использованием принципа максимума Понтрягина. Были рассмотрены два варианта управления ориентацией вектора тяги:

- по γ(t) в инерциальной системе координат,
- по φ(t) в орбитальной системах координат.

Решение задачи с использованием РН «Союз» и РБ типа «Фрегат». Вариант №1.

I. Постановка задачи.

x7

1. Уравнения движения в декартовой системе координат

Молодежный научно-технический вестник ФС77-51038

$$\frac{dx}{dt} = V_{X}$$

$$\frac{dy}{dt} = V_{Y}$$

$$\frac{dV_{X}}{dt} = g_{x} + \frac{P}{m_{0} - \dot{m}t} \cos \gamma$$

$$\frac{dV_{Y}}{dt} = g_{y} + \frac{P}{m_{0} - \dot{m}t} \sin \gamma$$

$$\frac{dm}{dt} = -\frac{P}{W}$$
(8)

где т – массовый расход топлива,

ү – угол наклона вектора тяги к оси Ох,

где $g_x = \frac{\partial U}{\partial x} = -\frac{\mu}{r^3}x, g_y = \frac{\partial U}{\partial y} = -\frac{\mu}{r^3}y, U = \frac{\mu}{r} - nomenuuan.$ 2. Начальные условия

$$u_{0} = 0, r_{0} = 6628.136 \ \kappa m,$$

$$x = x_{0} = r_{0} \cos u_{0}, y = y_{0} = r_{0} \sin u_{0},$$

$$V_{x} = V_{x0} = \sqrt{\frac{\mu}{r_{0}}} \sin u_{0}, V_{y} = V_{y0} = \sqrt{\frac{\mu}{r_{0}}} \cos u_{0},$$

$$m = m_{0} = 6635 \ \kappa e, W_{e} = 3198 \ M_{C}^{\prime}.$$
(9)

3. Конечное условие

В качестве конечного взято условие, соответствующее достижению заданной большой полуоси a_f=220000 км и конечной энергии h_f:

$$h_f = -\frac{\mu}{a} = V_f^2 - \frac{2\mu}{r_f} = V_{xf}^2 + V_{yf}^2 - \frac{2\mu}{r_f}.$$
 (10)

4. Управление

Тяга берётся постоянной $P = P_{y\partial}g\dot{m} = W\beta = const, W = P_{y\partial}g - скорость истечения газов из сопла PБ, <math>\dot{m} = \beta$ – массовый расход.

Угол ориентации тяги ү – произвольный, подлежит оптимизации.

5. Функционал. Минимизируется время в конечный момент разгона, когда достигается требуемое значение большой полуоси орбиты перелёта к Луне:

$$t_f \Longrightarrow \min. \tag{11}$$

II. Сопряжённые переменные

В соответствии с системой фазовых координат x=(x, y, V_x, V_y)* сопряженные переменные $\overline{\psi} = (\psi_x, \psi_y, \psi_{yx}, \psi_{yy})^*$.

$$H = \psi_X V_X + \psi_Y V_y + \psi_{V_X} \left(-\frac{\mu_E}{r^3} x + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \cos\gamma\right) + \psi_{V_Y} \left(-\frac{\mu_E}{r^3} y + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \sin\gamma\right).$$
(12)

Оптимальное управление $\gamma_{opt}(t)$ максимизирует гамильтониан $H(\psi, x, \gamma, t)$ по $\gamma(t)$.

Дифференциальные уравнения для $\psi(t)$:

$$\dot{\psi}_{x} = -\frac{\partial H}{\partial x} = -\psi_{Vx} \left(-\frac{\mu_{E}}{r^{3}} + \frac{3\mu_{E}}{r^{3}}\frac{x^{2}}{r^{2}}\right) - \psi_{Vy} \left(\frac{3\mu_{E}}{r^{3}}\frac{xy}{r^{2}}\right),$$

$$\dot{\psi}_{y} = -\frac{\partial H}{\partial y} = -\psi_{Vx} \left(\frac{3\mu_{E}}{r^{3}}\frac{xy}{r^{2}}\right) - \psi_{Vy} \left(-\frac{\mu_{E}}{r^{3}} + \frac{3\mu_{E}}{r^{3}}\frac{x^{2}}{r^{2}}\right),$$

$$\dot{\psi}_{Vx} = -\frac{\partial H}{\partial Vx} = -\psi_{x},$$

$$\dot{\psi}_{Vy} = -\frac{\partial H}{\partial Vy} = -\psi_{y}.$$
(13)

III. Оптимальное управление

Оптимальное управление $\gamma_{opt}(t)$ максимизирует гамильтониан $H(\psi, x, t, \gamma)$ по γ :

$$\psi_{v_x} \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \cos \gamma + \psi_{v_y} \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \sin \gamma \Longrightarrow \max.$$
(14)

Откуда следует, что единичный вектор тяги $\overline{P}^0 = (\cos \gamma, \sin \gamma)$, должен быть ориентирован вдоль базис-вектора $\psi_V(\psi_{Vx}, \psi_{Vy})$, т.е. угол между ними должен быть нулевой:

$$\cos \gamma = \frac{\psi_{Vx}}{\sqrt{\psi_{Vx}^{2} + \psi_{Vy}^{2}}}; \sin \gamma = \frac{\psi_{Vy}}{\sqrt{\psi_{Vx}^{2} + \psi_{Vy}^{2}}}; \tan \gamma = \frac{\psi_{Vy}}{\psi_{Vx}}.$$
 (15)

Для оптимального управления часть гамильтониана, зависящая от управления:

$$\frac{P}{m}(\psi_{Vx}\cos(\gamma) + \psi_{Vy}\sin(\gamma)) = \sqrt{\psi_{Vx}^{2} + \psi_{Vy}^{2}} \frac{P}{m} = \xi \frac{P}{m}, \ \partial e \ \xi = \sqrt{\psi_{Vx}^{2} + \psi_{Vy}^{2}}. \ (16)$$
Тогда $H(\gamma_{opt}) = (\bar{\psi}_{\bar{r}}, \bar{V}) + (\bar{\psi}_{\bar{V}}, \bar{g}) + \frac{P}{m(t)} \xi.$
(17)

IV. Начальные условия оптимальности определяются варьируемыми параметрами управления $\gamma_0, \dot{\gamma}_0:$

$$\psi_{X0} = \frac{(\dot{\gamma}_0 + \frac{V_0}{r_0} \cos^2 \gamma_0)}{\sin \gamma_0},$$

$$\psi_{Y0} = \frac{V_0}{r_0} \cos \gamma_0,$$

$$\psi_{VX0} = \cos \gamma_0,$$

$$\psi_{Vy0} = \sin \gamma_0.$$
(18)

В качестве начального приближения взяты γ_0 , $\dot{\gamma}_0$ из двухпараметрического решения. Далее они меняются.

V. Конечные условия оптимальности

$$y_{1} = \frac{V_{yf}\psi_{Vxf} - V_{xf}\psi_{Vyf}}{\xi_{f}V_{f}} = 0,$$

$$y_{2} = \psi_{rf} - \frac{\xi_{f}\mu}{V_{f}r_{f}^{2}} = 0,$$

$$y_{3} = H(\gamma_{opt}) = \psi_{Xf}V_{Xf} + \psi_{Yf}V_{yf} - (\psi_{Vxf}x_{f} + \psi_{Vyf}y_{f})\frac{\mu_{E}}{r_{f}^{3}} + \frac{P}{m_{f}}\sqrt{\psi_{Vxf}^{2} + \psi_{Vyf}^{2}} > 0,$$

$$y_{4} = \psi_{rf} = \frac{\psi_{xf}x_{f} + \psi_{yf}y_{f}}{r_{f}} > 0,$$
(19)

Условие y₁=0 соответствует нулевому углу атаки в конце разгона в соответствии с

Варьируя γ_0 и $\dot{\gamma}_0$, решаем краевую задачу, добиваясь выполнения условий (19) с

[1].

точностью $\varepsilon = \sqrt{y_1^2 + y_2^2}$, меньшей 10⁻⁶, при этом следим за выполнением условий у₃ и у₄. Метод показал хорошую сходимость (4 итерации).

Таблица З.а

Параметр управления	γ
Закон управления	$\gamma(t) = 97.145967^0 + 0.04773t$
t _f , c	666.243541
r _f , км	7050.462668
т, кг	2466.806425
$\Delta V_{_X}$, м/с	3164.210
$\Delta V_{_{\!$	3129.245
$\delta V_{_{2p}}$, м/с	34.965

Характеристики оптимального управления по ПМП. Вариант №1

Результаты:

Число итераций k=4, и время расчета решения в пакете прикладных программ Matlab 7.11.0 на PC MSI E6603 t= 6.715324 с.

Погрешности конечных условий

 $\Delta y_1 = 8.97120115397124e-12;$ $\Delta y_2 = -3.264641161571102e-14;$ $y_3 = 0.00830154046795220>0$ $y_4 = 0.000777491955184050>0.$

Запишем начальные величины для сопряженных переменных после итераций:

 Ψ_x^{0} =0.000857824726675485; Ψ_y^{0} = -0.000145543776488376; $\Psi_{v_x}^{0}$ -0.124397560777521; $\Psi_{v_y}^{0}$ = 0.992232456066926.



Рис. 6. Зависимости углов:

1. красный цвет – $\alpha(t)$ – угол атаки;

2.зелёный цвет — $\Theta(t)$ – угол наклона вектора скорости к горизонту;

3. синий цвет – $\phi(t)$ – угол между вектором тяги \overline{P} и трансверсалью.

На рис.6 видно, что в конце разгона $\alpha_f = 0$ угол атаки равен нулю.

Проверим область сходимости задачи. Для начального приближения γ_0 , $\dot{\gamma}_0$ в (18) выберем $\gamma_0 = 90$ град, $\dot{\gamma}_0 = 0$ град/с. Получено, что процесс решения задачи сходится до ошибки $\varepsilon = \sqrt{y_1^2 + y_2^2} < 10^{-6}$ за 6 итераций.

Таблица 3.б.

Характеристики оптимального управления по ПМП. Вариант №1

Параметр управления	γ
Закон управления	$\gamma(t) = 97.139787^0 + 0.04773t$
t _f , c	666.344912
r _f , км	7050.857243
т _f , кг	2466.706425
$\Delta V_{_X}$, м/с	3164.340
$\Delta V_{_{\!$	3129.245
$\delta V_{_{\it 2p}}$, м/с	35.095

Результаты:

Число итераций k=6, и время расчета решения в пакете прикладных программ Matlab 7.11.0 на PC MSI E6603 CPU: Intel^(R) CoreTM i5-460M t= 12.202017 с. Погрешности конечных условий:

 $\begin{array}{l} \Delta y_1 = -7.24007183650915e-10;\\ \Delta y_2 = 2.40602297200271e-12;\\ y_3 = 0.00830122061652527 > 0;\\ y_4 = 0.000777566228049459 > 0. \end{array}$

Результаты итераций совпадают с конечными условиями. Запишем начальные величины для сопряженных переменных после итераций:

$$\begin{split} & \Psi_x{}^0 = 0.000857944665738353; \\ & \Psi_y{}^0 = -0.000145418570391434; \\ & \Psi v_x{}^0 = -0.124290546012411; \\ & \Psi v_y{}^0 = 0.992245866795089. \end{split}$$

Решение задачи с использованием РН «Протон» и РБ типа «Бриз-М». Вариант №2.

- I. Постановка задачи.
- 1. Уравления движения КА в полярной системе координат

$$\frac{dr}{dt} = V_r,$$

$$\frac{du}{dt} = \frac{V_t}{r},$$

$$\frac{dV_r}{dt} = -\frac{\mu}{r^2} + \frac{V_t^2}{r} + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \sin \varphi,$$

$$\frac{dV_t}{dt} = -\frac{V_r V_t}{r} + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \cos \varphi,$$
(20)

2. Начальные условия

$$r_{0} = 6628.136 \ \kappa m, \qquad u_{0} = 0,$$

$$V_{r} = 0, \qquad V_{t} = 7.759024038 \ \kappa m \ / \ c,$$

$$\dot{m} = \frac{T}{W_{e}} = 0.6253 \ \kappa^{2} \ c, \qquad P = 20000 \ H,$$

$$m = m_{0} = 6475 \ \kappa^{2}, \qquad W_{e} = 3218.6 \ \frac{M}{c}.$$
(21)

3. Конечное условие

Как условие, соответствующее достижению заданной большой полуоси a_f=220000 км и конечной энергии h_f:

$$h_f = -\frac{\mu}{a} = V_f^2 - \frac{2\mu}{r_f} = V_{xf}^2 + V_{yf}^2 - \frac{2\mu}{r_f}.$$
 (22)

4. Управление

Тяга $P = P_{y_0} g \dot{m} = W \beta = const, W = P_{y_0} g - скорость истечения газов из сопла PБ,$ $<math>\dot{m} = \beta - массовый расход.$

Угол ориентации тяги ф – произвольный, подлежит оптимизации.

5. Функционал. Минимизируется время в конечный момент разгона, когда достигается требуемое значение большой полуоси орбиты перелёта к Луне:

$$t_f \Longrightarrow \min.$$
⁽²³⁾

II. Сопряжённые переменные величины

В соответствии с системой фазовых координат $x = [r, u, V_r, V_t]^T = [x_1 x_2 x_3 x_4]$ сопряженные переменные $\lambda = [\lambda_1 \lambda_2 \lambda_3 \lambda_4].$

Запишем гамильтониан системы:

$$H = \lambda_1 x_3 + \lambda_2 \frac{x_4}{x_1} + \lambda_3 \left(-\frac{\mu_E}{x_1^2} + \frac{x_4^2}{x_1} + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t}\sin\varphi\right) + \lambda_4 \left(-\frac{x_3 x_4}{x_1} + \frac{P}{m_0 - \dot{m}t}\cos\varphi\right).$$
(24)

Оптимальное управление $\gamma_{opt}(t)$ максимизирует гамильтониан H(λ , x, φ , t) по $\varphi(t)$. Дифференциальные уравнения для $\psi(t)$:

$$\begin{cases} \dot{\lambda}_{1} = -\left[\lambda_{2}\left(-\frac{x_{4}}{x_{1}^{2}}\right) + \lambda_{3}\left(2\frac{\mu}{x_{1}^{3}} - \frac{x_{4}^{2}}{x_{1}^{2}}\right) + \lambda_{4}\left(\frac{x_{3}x_{4}}{x_{1}^{2}}\right)\right],\\ \dot{\lambda}_{2} = 0,\\ \dot{\lambda}_{3} = -\left[\lambda_{1} + \lambda_{4}\left(-\frac{x_{4}}{x_{1}}\right)\right],\\ \dot{\lambda}_{4} = -\left[\lambda_{2}\frac{1}{x_{1}} + \lambda_{3}\frac{2x_{4}}{x_{1}} + \lambda_{4}\left(-\frac{x_{3}}{x_{1}}\right)\right]. \end{cases}$$
(25)

III. Оптимальное управление

Оптимальное управление $\gamma_{opt}(t)$ максимизирует гамильтониан $H(\lambda, x, \phi, t)$ по $\phi(t)$.

$$\lambda_3 \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \cos \varphi + \lambda_4 \frac{P}{m_0 - \dot{m}t} \sin \varphi \Longrightarrow \max.$$
⁽²⁶⁾

Откуда следует, что единичный вектор тяги $\overline{P}^0 = (\cos(\gamma), \sin(\gamma))$, должен быть ориентирован вдоль базис-вектора $\psi_V(\lambda_3, \lambda_4)$, т.е. угол между ними должен быть нулевой.

$$\cos\varphi = \frac{\lambda_3}{\sqrt{\lambda_3^2 + \lambda_4^2}}; \sin\varphi = \frac{\lambda_4}{\sqrt{\lambda_3^2 + \lambda_4^2}}; \tan\varphi = \frac{\lambda_4}{\lambda_3}.$$
 (27)

Для оптимального управления часть гамильтониана, зависящая от управления:

Молодежный научно-технический вестник ФС77-51038

$$\frac{P}{m}(\lambda_3\cos\varphi + \lambda_4\sin\varphi) = \sqrt{\lambda_3^2 + \lambda_4^2}\frac{P}{m} = \xi\frac{P}{m}.$$
(28)

Тогда
$$H(\varphi_{opt}) = (\overline{\psi}_{\overline{r}}, \overline{V}) + (\overline{\psi}_{\overline{V}}, \overline{g}) + \frac{P}{m(t)} \xi.$$
 (29)

IV. Начальные условия оптимальности определяются варьируемыми параметрами управления $\varphi_0, \dot{\varphi}_0$:

$$\lambda_{1}^{0} = \frac{\left(\frac{x_{4}^{0}}{x_{1}^{0}}\sin^{2}(\varphi_{0}) + \frac{x_{4}^{0}}{x_{1}^{0}} - \dot{\varphi}_{0}\right)}{\cos(\varphi_{0})}, \quad \lambda_{2}^{0} = 0,$$

$$\lambda_{3}^{0} = \sin(\varphi_{0}), \qquad \qquad \lambda_{4}^{0} = \cos(\varphi_{0}).$$
(30)

Для первой итерации φ_0 и $\dot{\varphi}_0$ взяты из двухпараметрической задачи: $\varphi_0 = -8.402659$ град, $\dot{\varphi}_0 = 0.029874$ град/с

Конечные условия оптимальности

$$y_{1} = \frac{\lambda_{3}x_{4} - \lambda_{4}x_{3}}{\xi_{f}\sqrt{x_{3}^{2} + x_{4}^{2}}_{f}} = 0,$$

$$y_{2} = \frac{\lambda_{4} - \frac{x_{4}}{\mu}x_{1}^{2}\lambda}{\xi}_{f} = 0,$$

$$y_{3} = H(\gamma_{optf}) > 0,$$

$$y_{4} = \lambda_{1}^{f} > 0,$$
(31)

Первое условие соответствует нулевому углу атаки в конце разгона.

Варьируя ϕ_0 и $\dot{\phi}_0$, решаем краевую задачу, добиваясь выполнения условий y₁ и y₂ с точностью $\varepsilon = \sqrt{y_1^2 + y_2^2}$, меньшей 10⁻⁵ и следим за выполнением условий y₃ и y₄. Метод показал хорошую сходимость (3 итерации).

Таблица 3.в. Характеристики оптимального управления по ПМП. Вариант №2.

Параметр управления ϕ_0	-6.997702°
Параметр управления $\dot{\phi}$	0.0193191
t _f , c	652.450138
r _f , км	7050.462668
т _f , кг	2420.751953
$\Delta V_{_X}$, м/с	3166.685
$\Delta V_{\scriptstyle uмn}$, м/с	3129.245
$\delta V_{_{\it 2p}}$, м/с	37.44

Результаты:

Число итераций k = 4, и время расчета решения в пакете прикладных программ Matlab 7.11.0 на PC lenovo G480 CPU: Intel^(R) CoreTM i5-3210M t = **4.673764c**.

Погрешности конечных условий

Результаты итераций совпадают с конечными условиями. Запишем начальные величины для сопряженных переменных после итераций:

 $\lambda_1^0 = 0.000857824726675485;$ $\lambda_2^0 = -0.000145543776488376;$ $\lambda_3^0 = -0.124397560777521;$ $\lambda_4^0 = 0.992232456066926.$



Рис. 7. Зависимости углов:

1. фиолетовый цвет – $\alpha(t)$ – угол атаки;

2. синий цвет — $\Theta(t)$ – угол наклона вектора скорости к горизонту;

3.зелёный цвет-ф(t) – угол между вектором тяги **Р** и трансверсалью.

На рис.7 видно, что в конце разгона $\alpha_f = 0$ угол атаки равен нулю.

Выводы

1. Поиск оптимального закона методом перебора требует больших затрат времени (несколько часов), зато найденные с его помощью законы управления могут служить хорошими начальными приближениями для поиска оптимальных значений законов управления с помощью квазиньютоновских методов или принципа максимума Понтрягина.

2. Квазиньютоновские методы намного быстрее выполняют поиск оптимальных значений закона управления, время работы алгоритма, основанного на методе Пауэлла, в зависимости от закона управления составило от 75 до 320 секунд, но их сходимость определяется корретностью подбора начального приближения.

3. Метод перебора и квазиньютоновский метод Пауэлла для разных вариантов начальных данных (соответвующих конкретным технических изделиям) показали, что наиболее оптимальным по критерию минимального времени разгона или максимальной конечной массы является закон управления по углу γ(t).

4. На третьем этапе анализ проводился с применением принципа максимума Понтрягина. По результатам его выполнения можно сделать вывод о корректной и быстрой сходимости задачи оптимизации активного участка разгона.

5. Принцип максимума, обладая большей областью сходимости и меньшим временем расчёта (время работы 4-13 секунд), даёт лишь небольшой выигрыш в конечной массе разгона по сравнению с квазиньютоновским методом Пауэлла.

6. Метод может быть обобщён на задачу торможения при переходе на орбиту искусственного спутника Луны.

Список литературы

- 1. Лоуден Д.Ф. Оптимальные траектории для космической навигации. М.:Мир, 1966, 152с.
- Д. Е. Охоцимский, Т. М. Энеев. Некоторые вариационные задачи, связанные с запуском искусственного спутника Земли. Журнал Успехи физических наук, том 63, № 1а, 1957, с. 33-50.
- Ивашкин В.В. Оптимизация космических маневров при ограничениях на расстояния до планет. М.: Наука, 1975, 392 с.
- Машиностроение. Энциклопедия. Том IV-22. Ракетно-космическая техника. Книга 1. М.:Машиностроение, 2012, 925с.

- Аттетков А.В., Галкин С.В., Зарубин В.С. Методы оптимизации: Учеб. для вузов / Под ред. В.С. Зарубина, А.П. Крищенко. М.: Изд-во МГТУ им. Н.Э. Баумана, 2001, 440 с.
- "Line Search Methods". *Numerical Optimization*. Springer Series in Operations Research and Financial Engineering. 2006. pp. 30–32. doi:10.1007/978-0-387-40065-5_3. ISBN 978-0-387-30303-1.edit