



59-я научная конференция МФТИ
27 ноября 2016 года



Актуальные проблемы фундаментальных и прикладных наук в современном информационном обществе

Динамика и управление движением космических аппаратов

Об одном способе разгона космического аппарата до параболической скорости

А.С. Охитина, студентка 4 курса ФУПМ

Научный руководитель: С.А. Мирер, д.ф.-м.н. ИПМ им. М.В. Келдыша РАН

Содержание

- постановка задачи
- уравнение движения
- численное решение
- приближенный метод
- сравнение результатов
- заключение

Постановка задачи

Q – притягивающий центр (Земля)

a – ускорение, сообщаемое касательной силой тяги

r_0 – радиус начальной круговой орбиты

В момент достижения параболической скорости определить:

- 1) путь S ,
- 2) расстояние r от притягивающего центра до КА,
- 3) время нахождения в пути,
- 4) запас характеристической скорости,
- 5) сравнить результаты с приближенным методом Бэттина

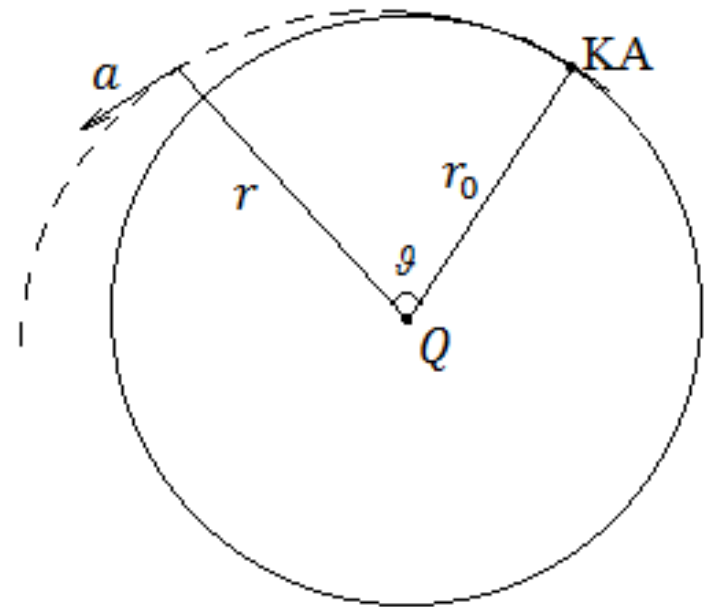


Рис. 1

Выбор системы координат

- 1) Инерциальная декартова система координат $Qxuz$ с началом Q в притягивающем центре; ось Qz дополняет до правой тройки
- 2) Неинерциальная система координат $O\xi\eta\zeta$:
 - i_τ – единичный орт вдоль касательной,
 - i_n – единичный орт вдоль нормали;ось $O\zeta$ дополняет до правой тройки

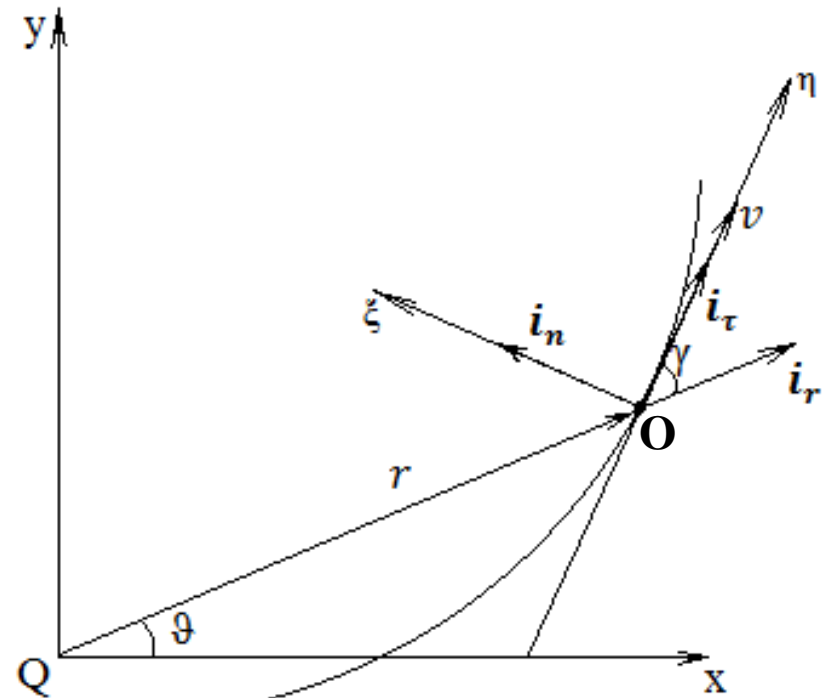


Рис.2

Скорость и ускорение КА

$$\mathbf{v} = v\mathbf{i}_\tau = \frac{ds}{dt}\mathbf{i}_\tau$$

$$\mathbf{a} = \frac{d\mathbf{v}}{dt} = \frac{d}{dt}\left(\frac{ds}{dt}\mathbf{i}_\tau\right) = \frac{dv}{dt}\mathbf{i}_\tau + \frac{v^2}{\rho}\mathbf{i}_n$$

Понятия кривизны и радиуса кривизны

Пусть Γ – плоская гладкая кривая

$$|AB| = |\Delta s|,$$

тогда

$$K = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\alpha}{|\Delta s|} \quad \text{– кривизна кривой } \Gamma$$

$$\rho = \frac{1}{K} \quad \text{– радиус кривизны кривой } \Gamma$$

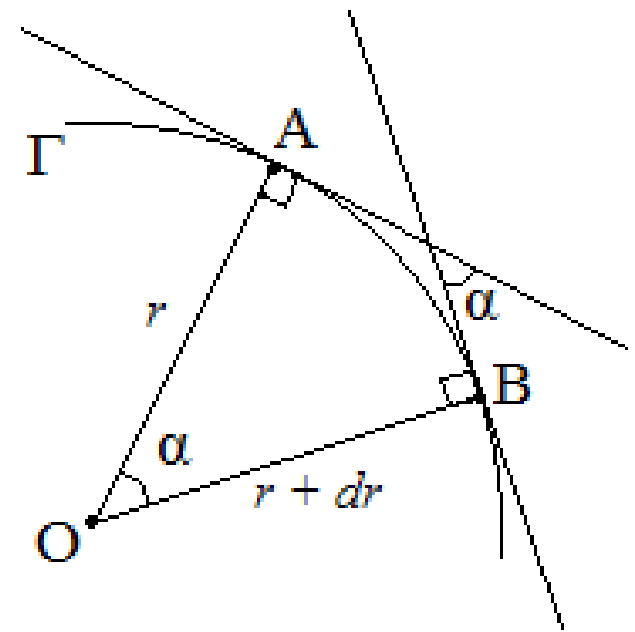


Рис.3

Уравнения движения

$$\frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} + \mu \frac{\mathbf{r}}{r^3} = a \mathbf{i}_\tau$$

μ – гравитационный параметр Земли

В проекциях на тангенциальное и нормальное направления:

$$\frac{dv}{dt} = a - \frac{\mu}{r^2} \cos \gamma,$$

$$\frac{v^2}{\rho} = \frac{\mu}{r^2} \sin \gamma,$$

где $\frac{1}{\rho} = \frac{1}{r} \left(1 - \left(\frac{dr}{ds} \right)^2 - r \frac{d^2 r}{ds^2} \right) \left(1 - \left(\frac{dr}{ds} \right)^2 \right)^{-\frac{1}{2}}$

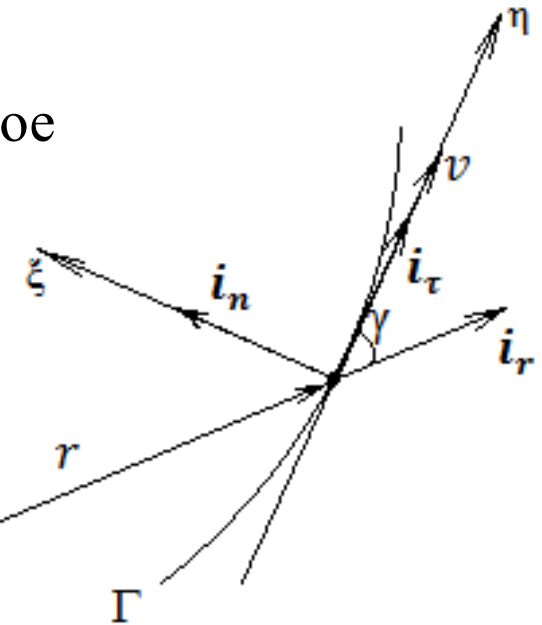


Рис.4

Уравнения движения

С помощью соотношения

$$(ds)^2 = (dr)^2 + (r d\vartheta)^2$$

можно получить, что

$$\frac{dr}{ds} = \cos \gamma,$$

$$r \frac{d\vartheta}{ds} = \sin \gamma = \sqrt{1 - \cos^2 \gamma} = \left[1 - \left(\frac{dr}{ds} \right)^2 \right]^{1/2}.$$

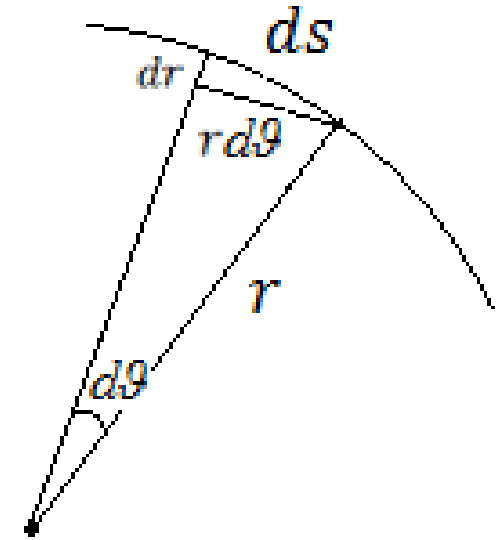


Рис.5

Тогда проекция уравнение движения на нормаль преобразуется к виду:

$$v^2 r \frac{d^2 r}{ds^2} + \left(v^2 - \frac{\mu}{r} \right) \left[\left(\frac{dr}{ds} \right)^2 - 1 \right] = 0$$

Уравнения движения

Теперь, так как

$$\frac{dv}{dt} = v \frac{dv}{ds} = \frac{1}{2} \frac{d(v^2)}{ds} = a - \frac{\mu}{r^2} \frac{dr}{ds},$$

тогда проекция уравнение движения на тангенциальное направление:

$$\frac{1}{2} \frac{d(v^2)}{ds} + \frac{\mu}{r^2} \frac{dr}{ds} = a$$

Проинтегрируем это уравнение при условии, что $a = \text{const}$:

$$\int_{v_0}^v d(v^2) + 2\mu \int_{r_0}^r \frac{dr}{r^2} = 2a \int_0^s ds,$$

где $v_0 = v_{\text{кр}} = \sqrt{\mu/r_0}$ скорость на начальной круговой орбите

Таким образом,
$$v^2 = 2as + \mu \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{r_0} \right)$$

При достижении значения $v = \sqrt{2\mu/r}$ (параболическая скорость) получаем

$$s_{\text{esc}} = \frac{\mu}{2ar_0}$$

Уравнения движения

Итак, на данном этапе можем переписать уравнение движения следующим образом

$$\left\{ \begin{array}{l} v^2 r \frac{d^2 r}{ds^2} + \left(v^2 - \frac{\mu}{r} \right) \left[\left(\frac{dr}{ds} \right)^2 - 1 \right] = 0 \\ v^2 = 2as + \mu \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{r_0} \right) \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \frac{dr}{ds} = y \\ \frac{dy}{ds} = \left(\frac{1-y^2}{r} \right) \frac{2as + \mu \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_0} \right)}{2as + \mu \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{r_0} \right)} \end{array} \right.$$

Уравнения движения

Так как $v = ds / dt$, то отсюда можно получить, что

$$\frac{dt}{ds} = v^{-1} = \left[2as + \mu \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{r_0} \right) \right]^{-\frac{1}{2}}$$

Найдем также зависимость угла истинной аномалии \mathcal{G} от длины дуги s

$$1 = \left(\frac{dr}{ds} \right)^2 + r^2 \left(\frac{d\mathcal{G}}{ds} \right)^2,$$

таким образом
$$\frac{d\mathcal{G}}{ds} = \frac{1}{r} \sqrt{1 - \left(\frac{dr}{ds} \right)^2} = \frac{1}{r} \sqrt{1 - y^2}$$

Уравнения движения

Итак, получена система дифференциальных уравнений 1-ого порядка:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{dr}{ds} = y \\ \frac{dy}{ds} = \left(\frac{1-y^2}{r} \right) \left[2as + \mu \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_0} \right) \right] / \left[2as + \mu \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{r_0} \right) \right] \\ \frac{dt}{ds} = \left[2as + \mu \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{r_0} \right) \right]^{-1/2} \\ \frac{d\mathcal{G}}{ds} = \frac{1}{r} \sqrt{1-y^2} \end{array} \right.$$

Численное решение

Начальные данные

$t(0) = t_0 = 0$ – начальный момент времени

$r(0) = r_0 = 7 \cdot 10^6$ м – радиус орбиты в начальный момент времени

$y(0) = 0$ – так как в начальный момент КА находится на круговой орбите

$\vartheta(0) = 0$ – отсчитываем угол истинной аномалии от начального положения $r(0)$

$S_{\text{esc}} = \frac{\mu}{2ar_0}$ – пройденный путь до момента достижения параболической скорости

Численное решение

Траектория космического аппарата (КА) при $a = 0,005 \text{ м/с}^2$

Количество витков:

$$N_{\text{esc}} = \frac{\mathcal{I}_{\text{esc}}}{2\pi} \approx 64,8$$

где $\mathcal{I}_{\text{esc}} \approx 407,5$ рад

Продолжительность разгона:

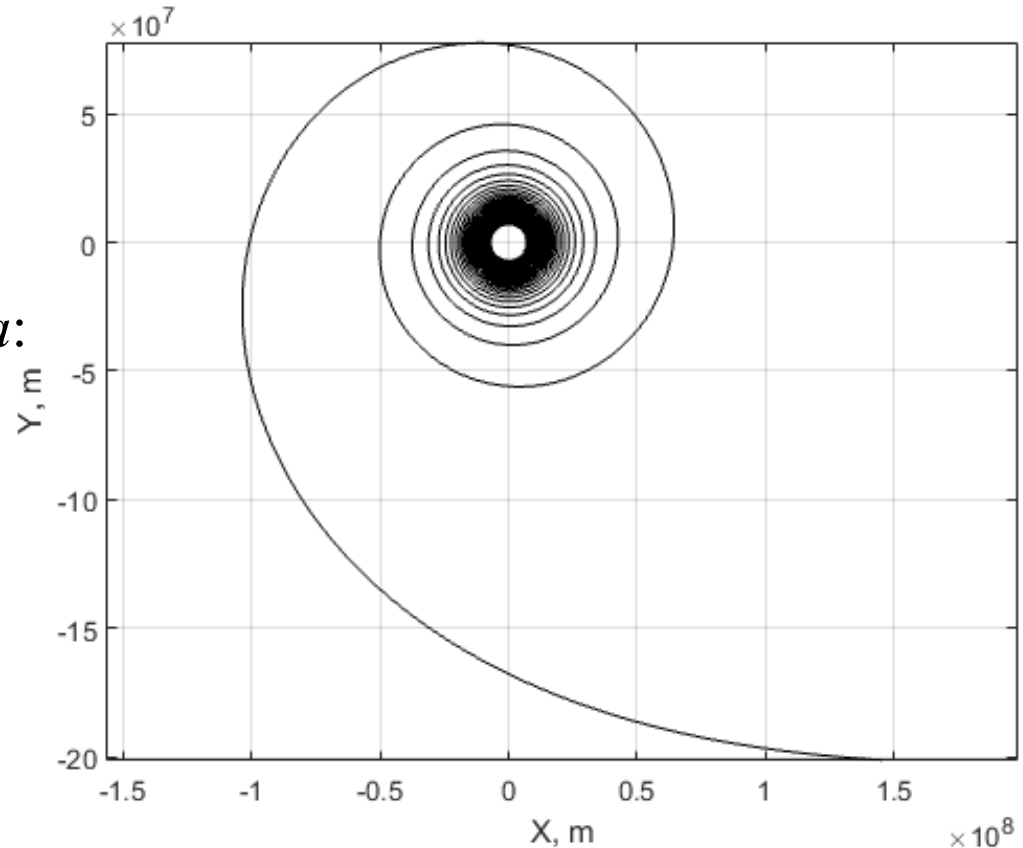
$$t \approx 15,6 \text{ дней}$$

Пройденный путь:

$$S \approx 5,9 \cdot 10^6 \text{ км}$$

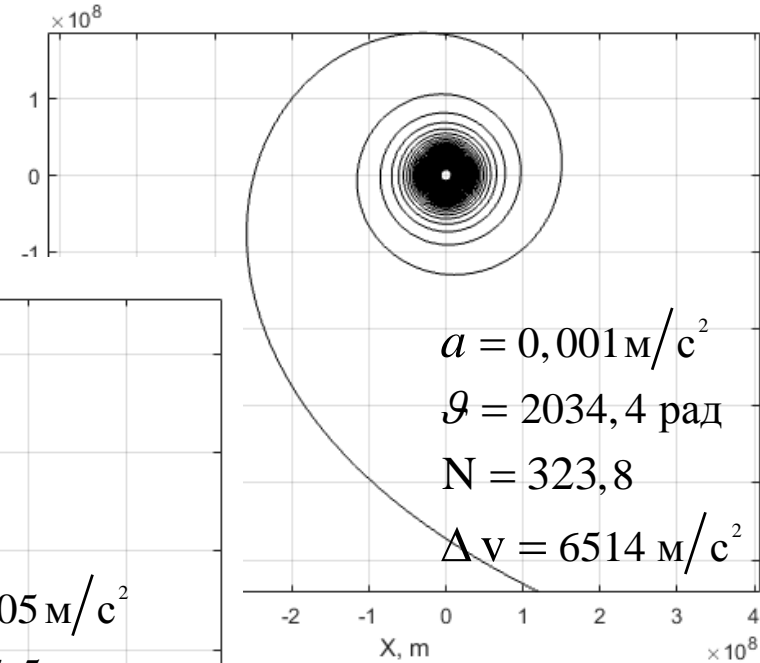
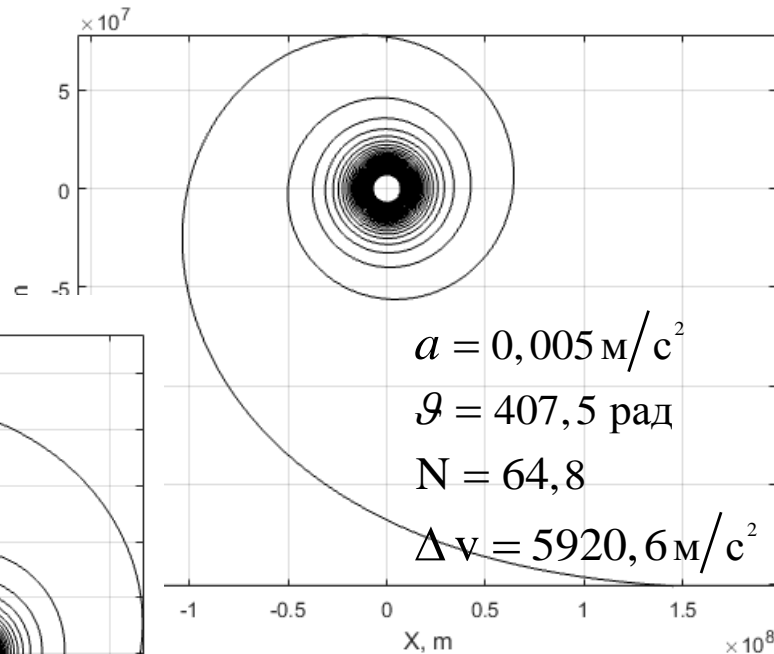
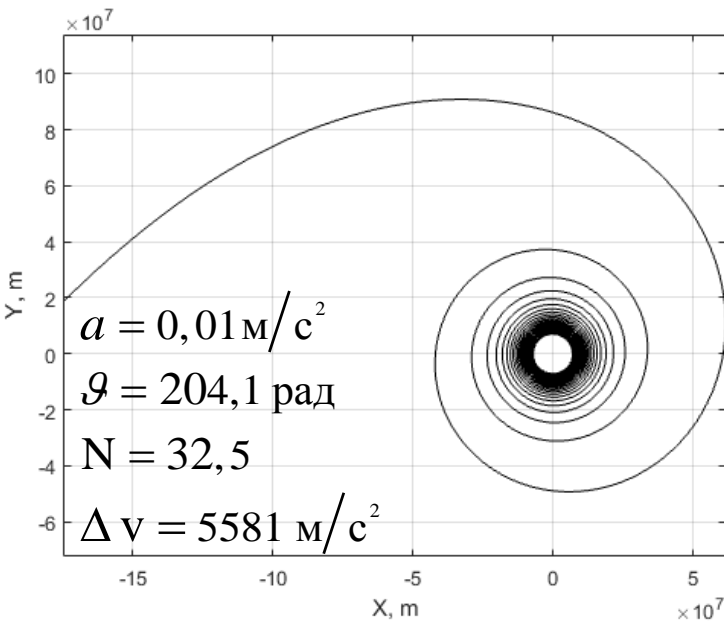
Запас характеристической скорости:

$$\Delta v = |v - v_0| \approx 5920,6 \text{ м/с}^2$$



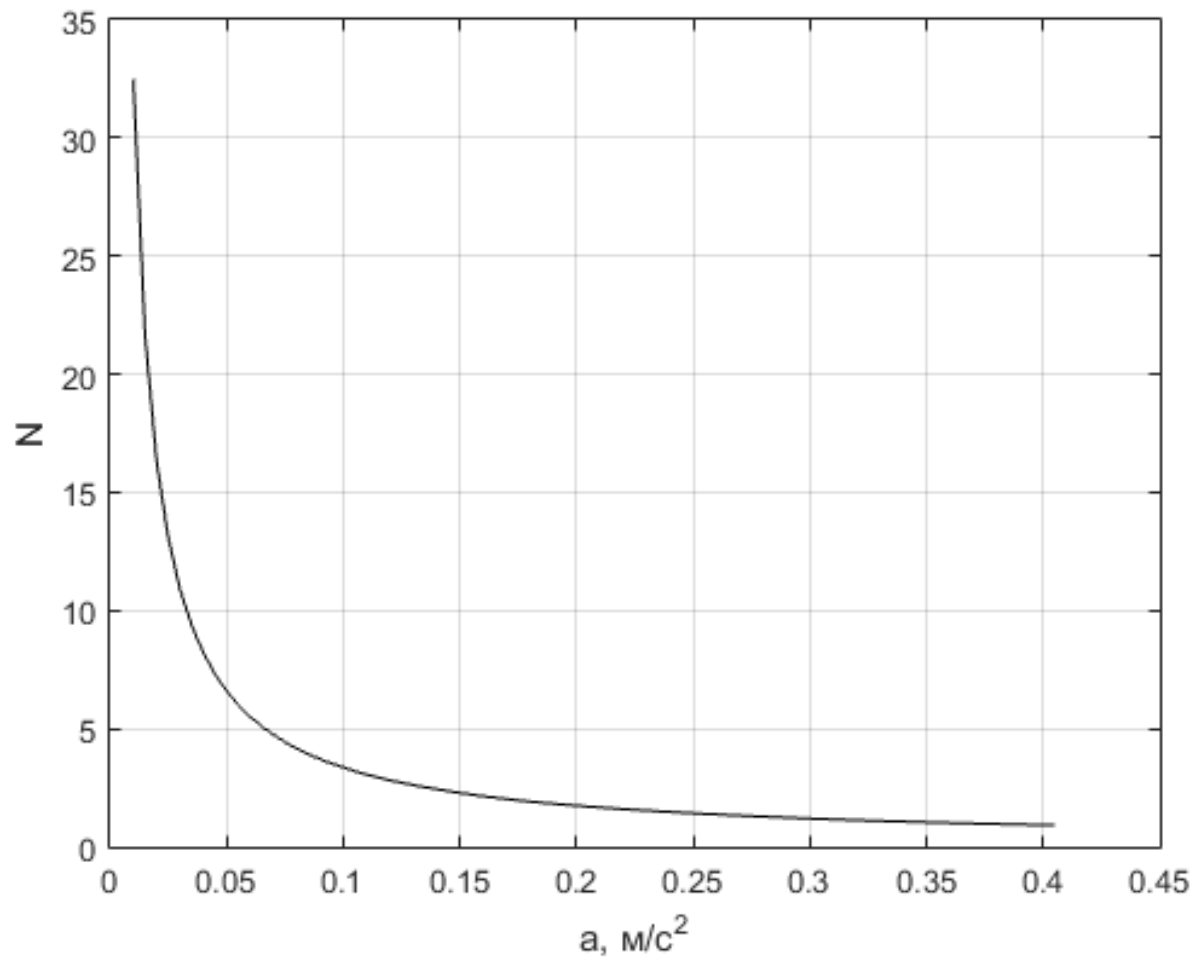
Численное решение

Сравнение траектории КА
при различных ускорениях



Численное решение

Зависимость числа витков от величины ускорения $N(a)$



Приближенный метод Бэттина*

Несколько упрощающих предположений:

- 1) если ускорение достаточно мало, так что $\frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} = 0$, тогда уравнение движения

$$v^2 \mathbf{r} \frac{d^2 \mathbf{r}}{ds^2} + \left(v^2 - \frac{\mu}{r} \right) \left[\left(\frac{d\mathbf{r}}{ds} \right)^2 - 1 \right] = 0$$

перепишется в виде

$$v^2 - \frac{\mu}{r} = 0,$$

то есть считаем, что орбита всегда близка к круговой.

Отсюда
$$r = \frac{r_0}{1 - \frac{2Sa}{v_0^2}}.$$

Приближенный метод Бэттина

2) КА достигает параболическую скорость

$$v^2 = \frac{2\mu}{r}$$

Тогда уравнение движения принимает следующий вид:

$$2r \frac{d^2 r}{ds^2} = 1 - \left(\frac{dr}{ds} \right)^2$$

Подставим выражение для радиус-вектора r и выразим S :

$$S_{\text{esc}} = \frac{v_0^2}{2a} \left[1 - \frac{1}{v_0} \left(20a^2 r_0^2 \right)^{\frac{1}{4}} \right]$$

Приближенный метод Бэттина

Выражение для конечного радиус-вектора с учетом S_{esc} :

$$r_{\text{esc}} = \frac{r_0 v_0}{\left(20a^2 r_0^2\right)^{\frac{1}{4}}}$$

Время, за которое КА достигнет параболическую скорость:

$$v = \frac{ds}{dt}, \text{ тогда } t_{\text{esc}} - t_0 = \frac{1}{v} (s_{\text{esc}} - s_0) = \frac{v_0}{a} \left[1 - \left(\frac{20a^2 r_0^2}{v_0^4} \right)^{\frac{1}{8}} \right]$$

При этом число витков, сделанных космическим аппаратом, задается формулой:

$$N_{\text{esc}} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{s_{\text{esc}}} \frac{ds}{r} = \frac{v_0^2}{8\pi a r_0} \left(1 - \frac{\sqrt{20a r_0}}{v_0^2} \right)$$

Приближенный метод Бэттина

Итак, получены выражения для приближенного определения искомых параметров:

$$r_{\text{esc}} = \frac{r_0 v_0}{\left(20a^2 r_0^2\right)^{\frac{1}{4}}}$$

$$S_{\text{esc}} = \frac{v_0^2}{2a} \left[1 - \frac{1}{v_0} \left(20a^2 r_0^2\right)^{1/4} \right]$$

$$N_{\text{esc}} = \frac{v_0^2}{8\pi a r_0} \left(1 - \frac{\sqrt{20a r_0}}{v_0} \right)$$

$$t_{\text{esc}} = t_0 + \frac{v_0}{a} \left[1 - \left(\frac{20a^2 r_0^2}{v_0^4} \right)^{1/8} \right]$$

Сравнение численного метода с формулами Бэттина

Сравнение выражений для пройденного пути S_{esc} :

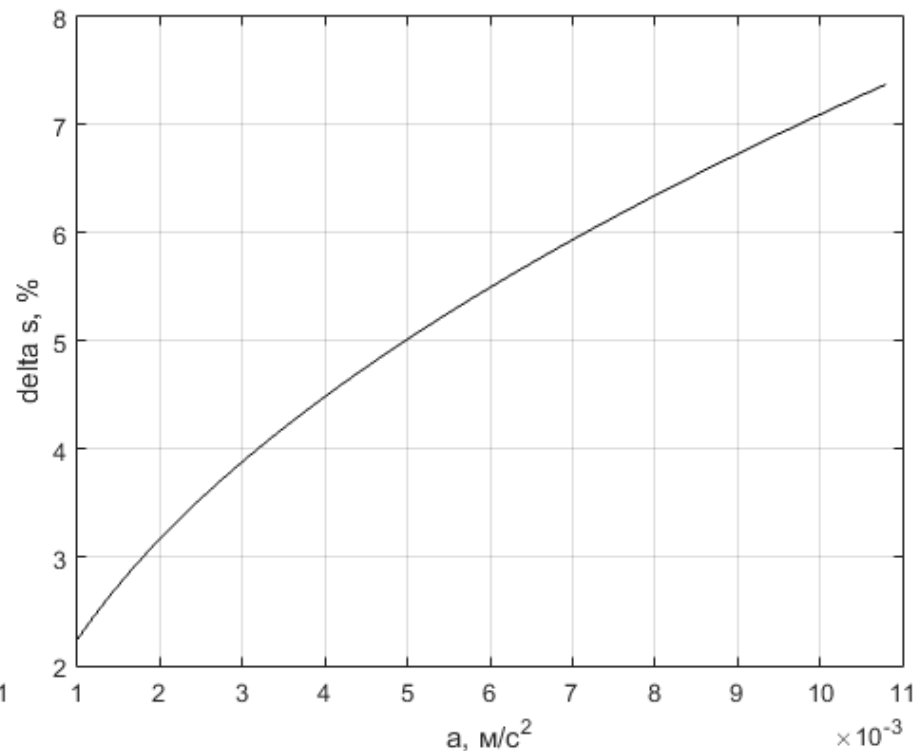
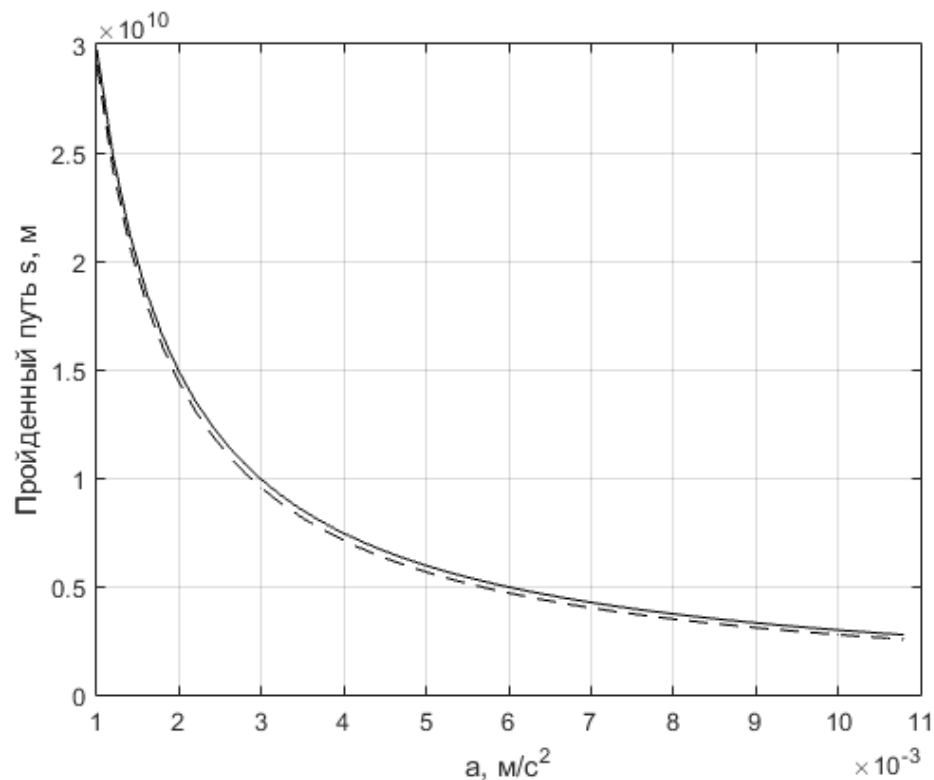
$$S_{\text{esc(числ)}} = \frac{\mu}{2ar_0} = \frac{v_0^2}{2a},$$

$$S_{\text{esc(прибл)}} = \frac{v_0^2}{2a} \left[1 - \frac{1}{v_0} (20a^2 r_0^2)^{1/4} \right],$$

$$\frac{\Delta S}{S_{\text{esc(числ)}}} = \frac{S_{\text{esc(числ)}} - S_{\text{esc(прибл)}}}{S_{\text{esc(числ)}}} = \frac{a^{1/2}}{v_0} (20r_0^2)^{1/4}$$

Сравнение численного метода с формулами Бэттина

Пройденный путь в момент достижения параболической скорости и относительная погрешность

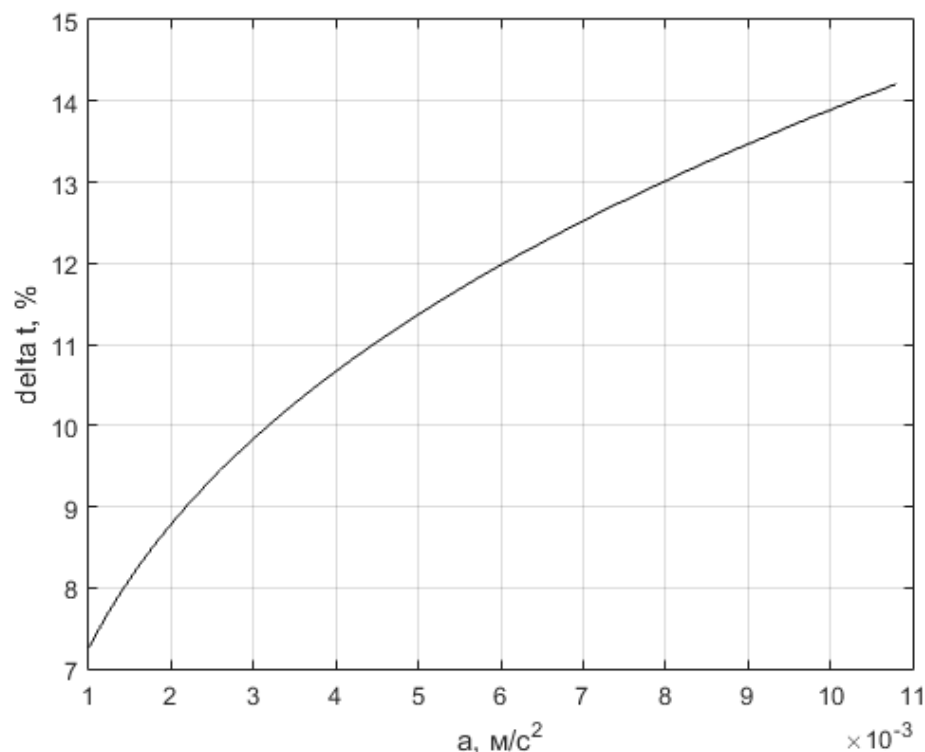
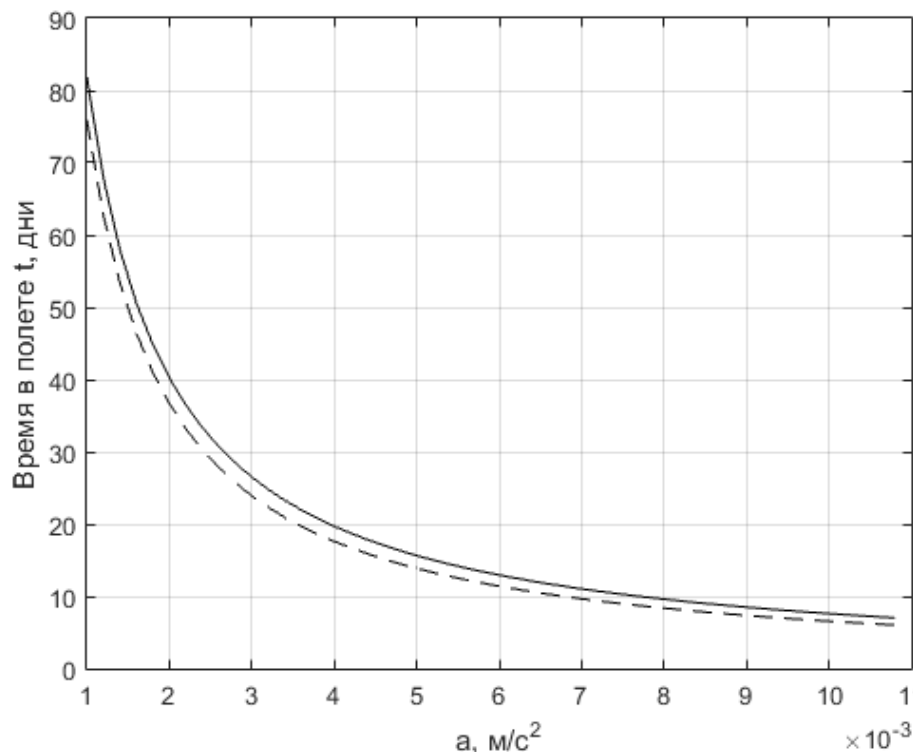


сплошная линия – численный метод

пунктирная линия – приближенный метод

Сравнение численного метода с формулами Бэттина

Продолжительность разгона до параболической скорости и относительная погрешность

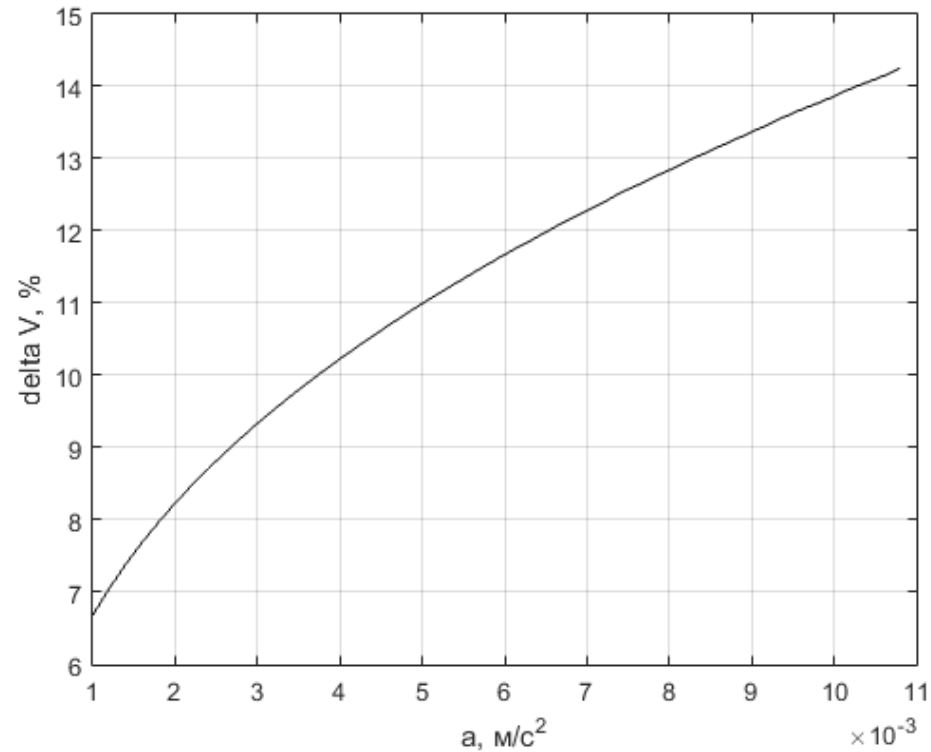
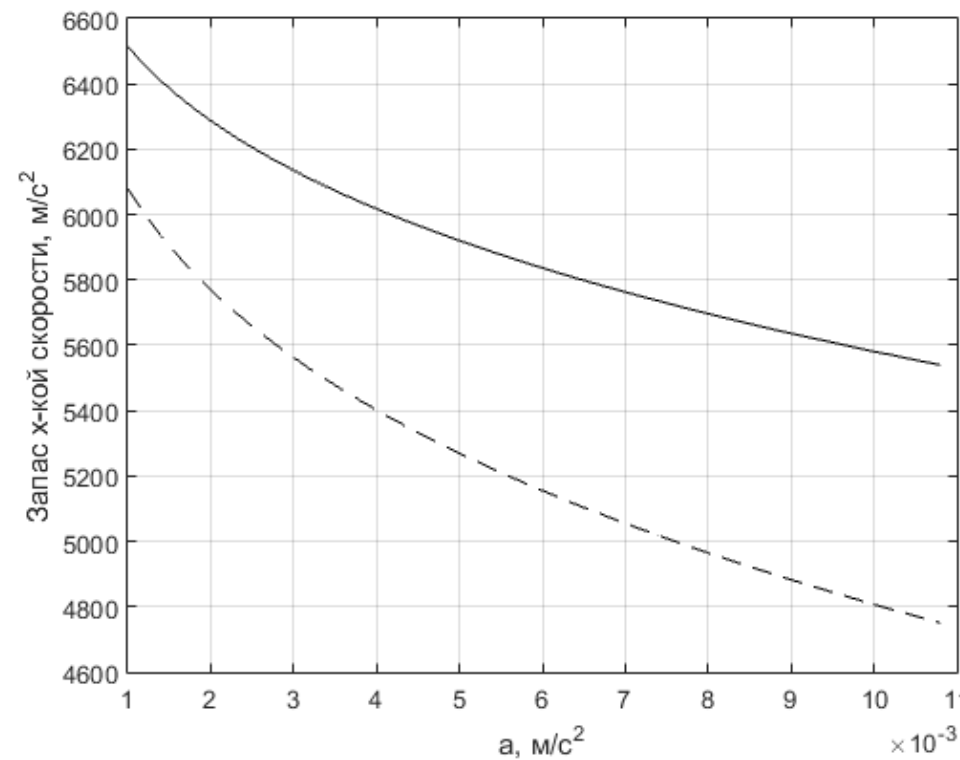


сплошная линия – численный метод

пунктирная линия – приближенный метод

Сравнение численного метода с формулами Бэттина

Запас характеристической скорости и относительная погрешность

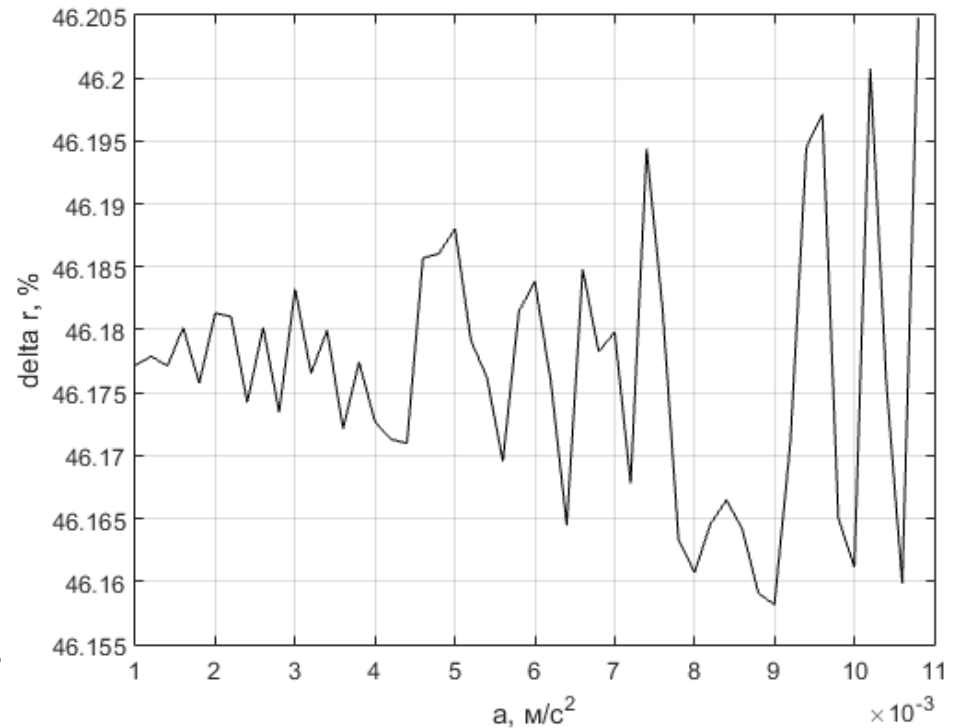
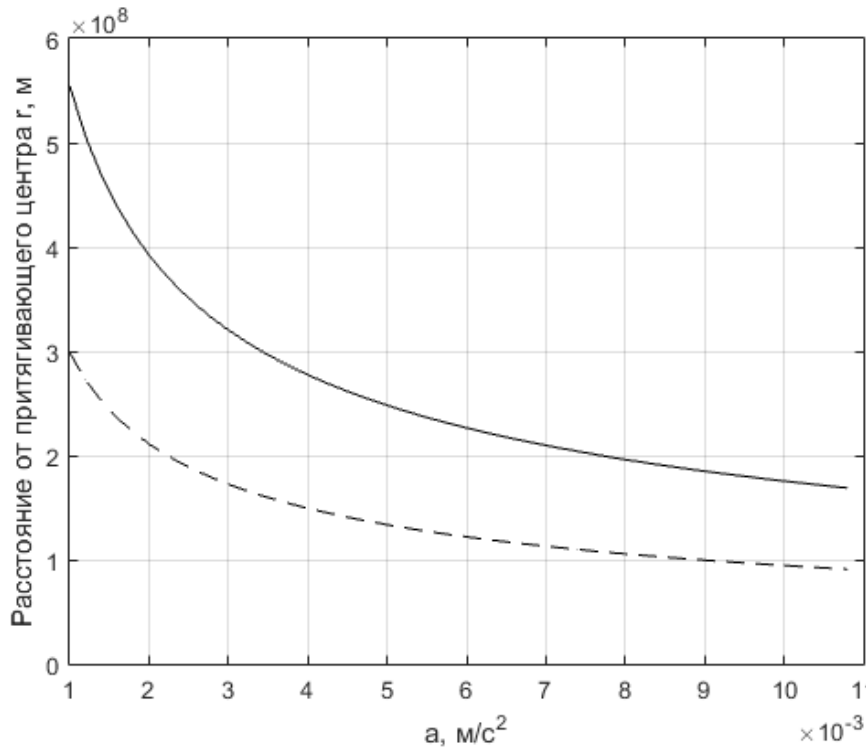


сплошная линия — численный метод

пунктирная линия — приближенный метод

Сравнение численного метода с формулами Бэттина

Расстояние от притягивающего центра в момент достижения параболической скорости и относительная погрешность

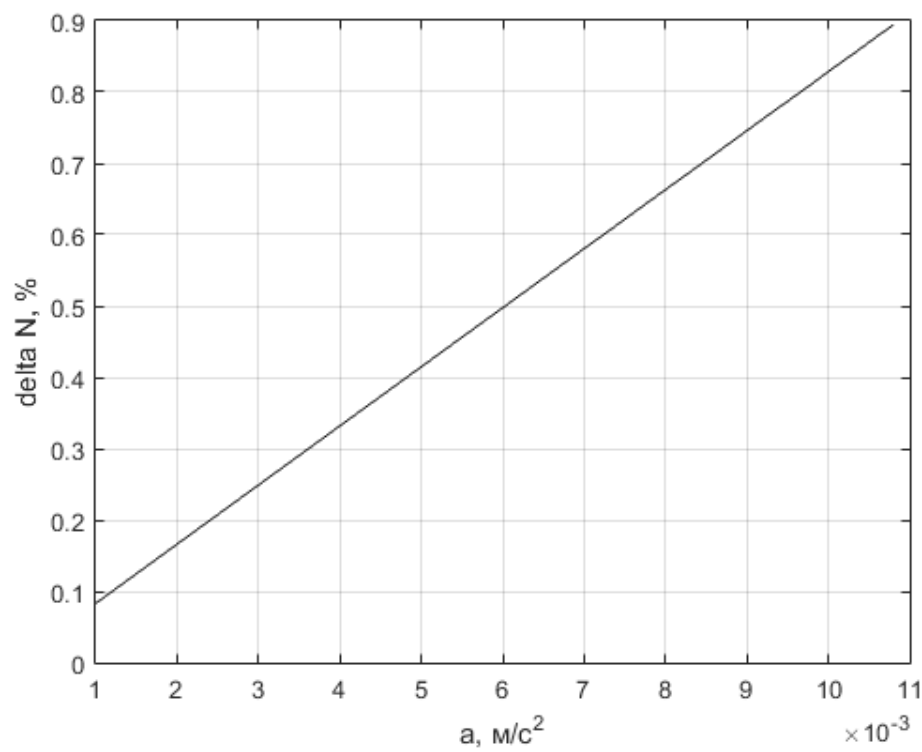
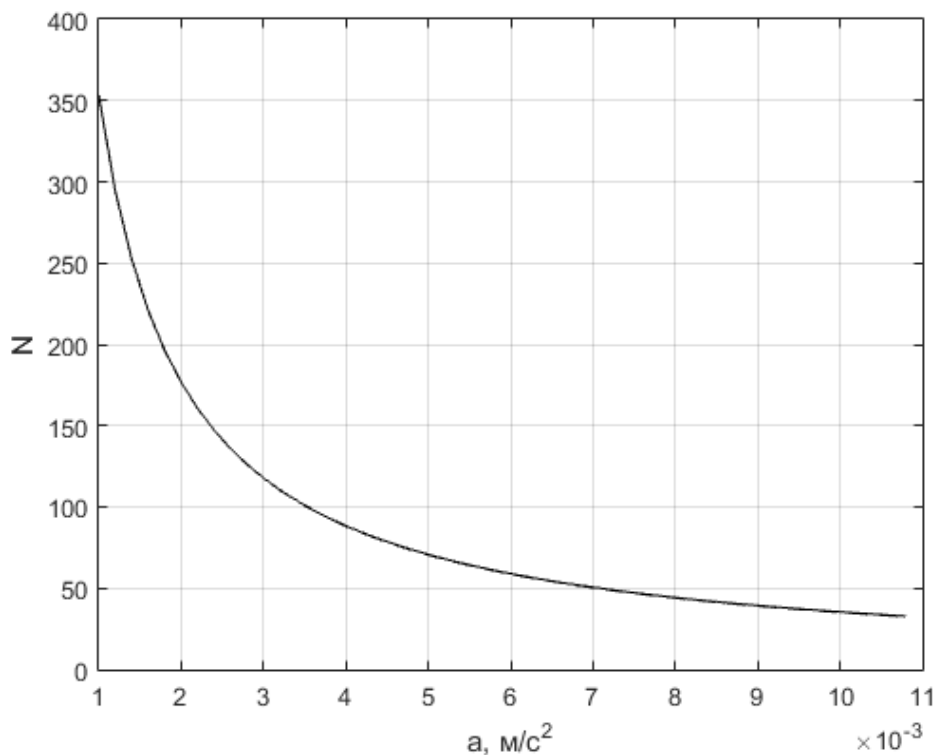


сплошная линия – численный метод

пунктирная линия – приближенный метод

Сравнение численного метода с формулами Бэттина

Число витков, совершенных КА в момент достижения параболической скорости, и относительная погрешность



сплошная линия – численный метод

пунктирная линия – приближенный метод

Заключение

- Рассмотрена задача разгона космического аппарата (КА), находящегося в начальный момент времени на круговой орбите, до параболической скорости при помощи постоянной касательной тяги.
- Моделирование динамики полета КА проводилось численно.
- Результаты сравнивались с приближенными оценками, полученными с помощью приближенного метода Бэттина
- Выявлен диапазон применимости приближенных формул

Спасибо за внимание!