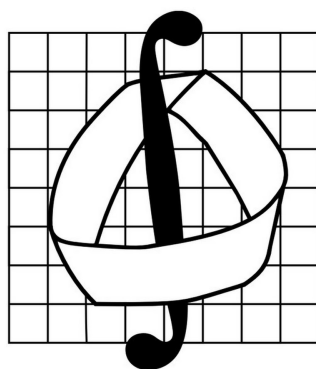


ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ БЮДЖЕТНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ  
УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ  
МОСКОВСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ ИМЕНИ М.В.  
ЛОМОНОСОВА

МЕХАНИКО - МАТЕМАТИЧЕСКИЙ ФАКУЛЬТЕТ  
КАФЕДРА ПРИКЛАДНОЙ МЕХАНИКИ И УПРАВЛЕНИЯ



## Домашняя работа №2

Инерциальные навигационные системы

Выполнил: студент группы М – 1  
Романов Андрей Владимирович

Преподаватель: д.ф.-м.н.,  
Голован Андрей Андреевич

Москва, 2022

# Содержание

1	Задача 1	3
2	Задача 2	6

# 1 Задача 1

## Задание:

Введем «замороженный» относительно инерциального пространства трехгранник  $M_0x_0^0$ , совпадающий с географическим трехгранником  $Mx^0$  БИНС в начальный момент времени  $t_0$ . Выведите динамические уравнения движения в абсолютных переменных в осях этого трехгранника.

Предполагается, что в начальный момент времени известны географические координаты  $\lambda_0, \varphi_0, h_0$ , скорость относительно Земли ноль, известны начальные значения углов  $\psi_0, \vartheta_0, \gamma_0$ .

Требуется предъявить все расчетные формулы для определения текущих значений  $\lambda(t), \varphi(t), h(t), V_E(t), V_N(t), V_{UP}(t), \psi(t), \vartheta(t), \gamma(t)$

**Решение:** В начальный момент времени трехгранник  $M_0x_0^0$  совпадает с географическим трехгранником  $Mx^0$ , тогда

$$\begin{cases} \lambda(t_0) = \lambda_0, \\ \varphi(t_0) = \varphi_0, \\ h(t_0) = h_0. \end{cases} \quad (1)$$

$$A_{x_0^0\xi}(t) = A_{x_0\eta}(t_0) A_{\eta\xi}(t_0),$$

Матрица ориентации  $A_{x_0\eta}$  географического трехгранника относительно гринвичского

$$A_{x_0\eta}(t_0) = \begin{pmatrix} -\sin \lambda_0 & \cos \lambda_0 & 0 \\ -\cos \lambda_0 \sin \varphi_0 & -\sin \lambda_0 \sin \varphi_0 & \cos \varphi_0 \\ \cos \lambda_0 \cos \varphi_0 & \sin \lambda_0 \cos \varphi_0 & \sin \varphi_0 \end{pmatrix},$$

матрица ориентации гринвичского трехгранника относительно инерциального

$$A_{\eta\xi}(t_0) = \begin{pmatrix} \cos ut_0 & \sin ut_0 & 0 \\ -\sin ut_0 & \cos ut_0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix},$$

По формуле Эйлера найдем абсолютную скорость:

$$v_{x_0^0}(t_0) = v_{x^0}(t_0) = V_{x^0}(t_0) - \widehat{u}_{x^0}(t_0) x^0(t_0) = -\widehat{u}_{x^0}(t_0) x^0(t_0)$$

Угловая скорость вращения Земли записанная в  $Ox^0$  в начальный момент

$$\text{времени: } u_{x^0}(t_0) = \begin{pmatrix} 0 \\ u \cos \varphi_0 \\ u \sin \varphi_0 \end{pmatrix}$$

Координаты точки  $M$  в осях трехгранника  $Ox^0$  в начальный момент времени  $t_0$ :  $x^0(t_0) = \begin{pmatrix} 0 \\ -R_{E0}e^2 \cos \varphi_0 \sin \varphi_0 \\ R_{E0}(1 - e^2 \sin^2 \varphi_0) + h_0 \end{pmatrix}$

Уравнение Пуассона для матрицы  $A_{z^0x_0^0}$  :

$$\dot{A}_{z^0x_0^0} = \widehat{\omega}_{z^0} A_{z^0x_0^0}, \quad A_{z^0x_0^0}(t_0) = A_{x^0z^0}^T(t_0) A_{x^0x_0^0}(t_0) = A_{x^0z^0}^T(t_0),$$

$$A_{x^0z^0}(t_0) = \begin{pmatrix} \cos \psi_0 \cos \gamma_0 + \sin \psi_0 \sin \vartheta_0 \sin \gamma_0 & \sin \psi_0 \cos \vartheta_0 & \cos \psi_0 \sin \gamma_0 - \sin \psi_0 \sin \vartheta_0 \cos \gamma_0 \\ -\sin \psi_0 \cos \gamma_0 + \cos \psi_0 \sin \vartheta_0 \sin \gamma_0 & \cos \psi_0 \cos \vartheta_0 & -\sin \psi_0 \sin \gamma_0 - \cos \psi_0 \sin \vartheta_0 \cos \gamma_0 \\ -\cos \vartheta_0 \sin \gamma_0 & \sin \vartheta_0 & \cos \vartheta_0 \cos \gamma_0 \end{pmatrix}$$

Динамические уравнения в осях  $M_0x_0^0$

$$\begin{cases} \dot{x}_0^0 = v_{x_0^0} \\ \dot{v}_{x_0^0} = f_{x_0^0} + g_{x_0^0} \end{cases}$$

где  $f_{x_0^0} = A_{x_0^0z^0} f_{z^0}$  вектор внешней удельной силы,  $g_{x_0^0} = A_{x_0^0x^0} g_{x^0}$  - вектор удельной силы тяготения.

Формула Гельмерта, с помощью которой вычисляется значение модуля вектора удельной силы тяжести в географических осях, а также вектор удельной силы тяжести

$$g(\varphi) = 9.78030 (1 + 0.005302 \sin^2 \varphi - 0.000007 \sin^2 2\varphi) - 0.00014 - 2\omega_0^2 h$$

$$g_{x^0} = \begin{pmatrix} 0 \\ u^2 (R_E + h) \sin \varphi \cos \varphi \\ -g - u^2 (R_E + h) \cos^2 \varphi \end{pmatrix}$$

Для интегрирования уравнения Пуассона используем следующий алгоритм:

$$\begin{cases} \gamma_{z^0} = \int_{t_j}^{t_{j+1}} \widehat{\omega}_{z^0}(\tau) d\tau \\ A_{z^0x_0^0}(t_{j+1}) = \left( E + \frac{\sin \gamma}{\gamma} \widehat{\gamma}_{z^0} + \frac{1 - \cos \gamma}{\gamma^2} \widehat{\gamma}_{z^0}^2 \right) A_{z^0x_0^0}(t_j), \quad \gamma = \sqrt{\gamma_{z_1^0}^2 + \gamma_{z_2^0}^2 + \gamma_{z_3^0}^2}, \end{cases}$$

У полученной новой матрицы необходимо сохранить ортогонализацию.

Введем интегральную величину  $\Delta V_f = \int_{t_j}^{t_{j+1}} A_{z_0x_0^0}^T(t_{j+1}) f_{z^0}(\tau) d\tau$

Получим следующий алгоритм интегрирования

$$\begin{cases} g_{x_0^0}(t_j) = A_{x_0^0\xi} A_{\eta\xi}^T(t_j) A_{x_0\eta}^T(t_j) g_{x^0}(t_j) \\ v_{x_0^0}(t_{j+1}) = v_{x_0^0}(t_j) + g_{x_0^0}(t_j) \Delta t + \Delta V_f \\ x_0^0(t_{j+1}) = x_0^0(t_j) + v_{x_0^0}(t_j) \Delta t + \frac{1}{2} g_{x_0^0}(t_j) \Delta t^2 + \frac{1}{2} \Delta V_f \Delta t \end{cases}$$

Гринвичские координаты найдем следующим образом:

$$\eta(t_{j+1}) = A_{\eta x_0^0}(t_j) (OM_0 + x_0^0(t_{j+1})) = A_{\eta\xi}(t_{j+1}) A_{x_0^0\xi}^T (OM_0 + x_0^0(t_{j+1})),$$

$OM_0 = x^0(t_0)$  – вектор совпадает численно с координатами точки  $M$  в системе координат  $Ox^0$  в начальный момент времени.

Долгота находится как  $\lambda(t_{j+1}) = \text{atan } 2(\eta_2(t_{j+1}), \eta_1(t_{j+1}))$ . Применяв меод Ньютона для решения нелинейной системы уравнений найдем  $\varphi(t_{j+1}), h(t_{j+1})$

$$\begin{cases} \sqrt{\eta_1^2 + \eta_2^2} - (R_E + h) \cos \varphi = 0 \\ \eta_3 - [(1 - e^2) R_E + h] = 0 \end{cases}$$

Теперь можно вычислить  $A_{\eta x^0}(t_{j+1})$  по новым географическим координатам. Географические скорости находятся по формулам:

$$\begin{pmatrix} V_E(t_{j+1}) \\ V_N(t_{j+1}) \\ V_{UP}(t_{j+1}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} v_E(t_{j+1}) - u(R_E(t_{j+1}) + h(t_{j+1})) \cos \varphi(t_{j+1}) \\ v_N(t_{j+1}) \\ v_{UP}(t_{j+1}) \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} v_E(t_{j+1}) \\ v_N(t_{j+1}) \\ v_{UP}(t_{j+1}) \end{pmatrix} = A_{x^0\eta}(t_{j+1}) A_{\eta\xi}(t_{j+1}) A_{x_0^0\xi}^T v_{x_0^0}(t_{j+1})$$

Углы истинного курса, крена и тангажа находим по формуле  $A_{z^0\xi}(t_{j+1}) = A_{z^0x_0^0}(t_{j+1}) A_{x_0^0\xi}(t_{j+1})$ :

$$A_{z^0\xi}(t_{j+1}) = (a_{ij}), \quad \psi(t_{j+1}) = \text{atan } 2(a_{21}, a_{22}),$$

$$\gamma(t_{j+1}) = -\text{atan } 2(a_{13}, a_{33}), \quad \vartheta(t_{j+1}) = \text{atan } 2\left(a_{23}, \frac{a_{33}}{\cos \gamma(t_{j+1})}\right)$$

## 2 Задача 2

### Задание:

Пусть баровысотомер доставляет точную информацию о текущей высоте. Выведите уравнения ошибок демпфируемого вертикального канала. Подберите подходящие коэффициенты демпфирования.

### Решение:

Модельные уравнения демпфируемого вертикального канала

$$\begin{aligned}\dot{h}' &= V_3' - \underline{K_{v_1} (h' - h^b)}, \\ \dot{V}_3' &= (\Omega_2' + 2u_2')V_1' - (\Omega_1' + 2u_1')V_2' - g' + f_3' - \underline{K_{v_2} (h' - h^b) - \Delta \tilde{f}_3^0}, \\ \Delta \tilde{f}_3^0 &= \underline{K_{v_3} (h' - h^b)}.\end{aligned}$$

Пусть доступно измерение баровысотомера

$$h^b = h + \Delta h^b,$$

так как по условию задачи баровысотомер доставляет точные показания, то  $h^b = h$

$f_3'$  – показания "вертикального" акселерометра;

$\Delta \tilde{f}_3^0$  – оценка нуля "вертикального" акселерометра;

$K_{v_1}, K_{v_2}, K_{v_3}$  – постоянные коэффициенты алгоритма демпфирования.

$$f_3' = f_3 + \Delta f_3^0 + \Delta f_3^s,$$

где  $f_3$  – истинное значение,  $\Delta f_3^0$  – постоянное смещение нуля ( $(\Delta \dot{f}_3^0 = 0)$ ) "вертикального" акселерометра,  $\Delta f_3^s$  – шумовая составляющая погрешности измерения. Идеальные уравнения вертикального канала

$$\begin{aligned}\dot{h} &= V_3, \\ \dot{V}_3 &= (\Omega_2 + 2u_2)V_1 - (\Omega_1 + 2u_1)V_2 - g + f_3.\end{aligned}$$

Введем

$$\Delta h = h' - h, \quad \Delta V_3 = V_3' - V_3, \quad \delta f_3^0 = \Delta f_3^0 - \Delta \tilde{f}_3^0,$$

где  $\delta f_3^0$  имеет смысл ошибки оценивания смещения нуля вертикального акселерометра.

Вычитаем из модельных уравнений идеальные уравнения, в линейном приближении получим (не учитываем вариацию поправки Этвеша)

$$\begin{aligned}\Delta \dot{h} &= \Delta V_3 - K_{v_1} \Delta h + K_{v_1} \Delta h^b, \\ \Delta \dot{V}_3 &= 2\omega_0^2 \Delta h - K_{v_2} \Delta h + K_{v_2} \Delta h^b + \delta f_3^0 + \Delta f_3^s, \\ \delta \dot{f}_3^0 &= K_{v_3} \Delta h - K_{v_3} \Delta h^b.\end{aligned}$$

Уравнения ошибок примут вид:

$$\underbrace{\begin{pmatrix} \Delta \dot{h} \\ \Delta \dot{V}_3 \\ \delta \dot{f}_3^0 \end{pmatrix}}_x = \underbrace{\begin{pmatrix} -K_{v_1} & 1 & 0 \\ 2\omega_0^2 - K_{v_2} & 0 & 1 \\ K_{v_3} & 0 & 0 \end{pmatrix}}_A \underbrace{\begin{pmatrix} \Delta h \\ \Delta V_3 \\ \delta f_3^0 \end{pmatrix}}_x + \underbrace{\begin{pmatrix} K_{v_1} \Delta h^b \\ K_{v_2} \Delta h^b + \Delta f_3^s \\ -K_{v_3} \Delta h^b \end{pmatrix}}_q.$$

Характеристическое уравнение

$$|\lambda E - A| = 0 \implies \begin{vmatrix} \lambda + K_{v_1} & -1 & 0 \\ -2\omega_0^2 + K_{v_2} & \lambda & -1 \\ -K_{v_3} & 0 & \lambda \end{vmatrix} = 0.$$

Коэффициенты характеристического уравнения зависят от свободных параметров  $K_{v_1}$ ,  $K_{v_2}$ ,  $K_{v_3}$ .

Раскроем определитель и получим  $\lambda^3 + K_{v_1} \lambda^2 + \lambda(-2\omega_0^2 + K_{v_2}) - K_{v_3} = 0$ . Подберем коэффициенты обратной связи таким образом, чтобы характеристическое уравнение имело кратные корни

$$(\lambda - \lambda_0)^3 = 0, \quad \lambda_0 < 0.$$

$$\lambda^3 - 3\lambda^2\lambda_0 + 3\lambda\lambda_0^2 - \lambda_0^3 = 0$$

Приравняем коэффициенты при соответствующих степенях

$$K_{v_1} = -3\lambda_0; -2\omega_0^2 + K_{v_2} = 3\lambda_0^2; K_{v_3} = \lambda_0^3$$

$$K_{v_1} = -3\lambda_0; K_{v_2} = 3\lambda_0^2 + 2\omega_0^2; K_{v_3} = \lambda_0^3$$

Для примера возьмем запас устойчивости  $\lambda_0 = -1$

$\omega_0^2 \simeq 1.543 \cdot 10^{-6}$  – квадрат частоты Шулера.

$$K_{v_1} = 3; K_{v_2} = 3 + 2\omega_0^2 = 3.000003; K_{v_3} = -1$$

**Ответ:**  $K_{v_1} = 3; K_{v_2} = 3.000003; K_{v_3} = -1.$