

УДК 629.7

© Клименко И.В

НАУЧНО-МЕТОДИЧЕСКИЕ ОСНОВЫ ИДЕНТИФИКАЦИИ ПАРАМЕТРОВ ДВИЖЕНИЯ ТЕЛЕМЕТРИРУЕМЫХ ОБЪЕКТОВ В УСЛОВИЯХ СТРУКТУРНО-ПАРАМЕТРИЧЕСКОЙ НЕОПРЕДЕЛЕННОСТИ

Рассмотрена задача идентификации кинематических и угловых параметров движения объектов, оснащённых системами телеизмерений и не сопровождаемых программами телеизмерений. Приведены математические модели формирования образов кинематических и угловых параметров движения.

При проведении лётных испытаний образцов ракетной техники производится излучение в эфир телеметрической информации (ТМИ), которая служит источником объективного контроля качества решения задач испытаний ракетно-космической техники (РКТ). Поэтому одна из актуальных задач состоит в том, чтобы защитить данные содержательной информации. В случае перехвата данной ТМИ средствами национальных технических средств контроля определённый интерес представляют цели проводимых испытаний, характеристики объекта испытаний и т.д. Получение данных характеристик возможно на основе ТМИ при условии идентификации в её составе различных параметров движения (кинематических, угловых и др.). Идентификация параметров рассматривается, прежде всего, как процедура определения физического смысла телеметрических параметров. Рассмотрим задачу идентификации при следующих допущениях:

- программа телеизмерений объекта неизвестна;
- структура телеметрической информации известна или может быть установлена, и соответственно телеметрические параметры могут быть получены;
- полученные телеметрические параметры предварительно разбиты на классы по каким-либо признакам внутриклассового сходства;
- известен район старта объекта;
- какими-либо средствами, например внешне-траекторными, измерены ускорения объекта в инерциальной системе координат (для упрощения схемы примем, что это начальная гринвичская система координат (НГрСК)).

В данном случае постановку задачи идентификации параметров можно сформулировать следующим образом.

Дано:

а) множество полученных телеметрических параметров G_{ij} ;

б) множество результатов классификаций телеметрических параметров: $G^x = \{g_1^x, g_2^x, \dots, g_N^x\}$, $G^x \neq \emptyset$, где $i=1..I$ – номер параметра, $x=1..X$ – номер класса, к которому принадлежит параметр;

в) математические модели полёта объекта и функционирования его систем;

г) множество априорных характеристик, начальных условий и исходных данных для математических моделей: $D = \{d_1, d_2, \dots, d_m\}$, $D \neq \emptyset$.

Необходимо:

1. На основе математических моделей произвести формирование образов поведения параметров: $G_0^x = \{g_{01}^x, g_{02}^x, \dots, g_{0k}^x\}$, $G_0^x \neq \emptyset$, где $k \neq 1, \dots, K$ – номер образа параметра, $x = 1, \dots, X$ – номер класса, к которому принадлежит образ.

2. Найти минимум меры $J_{ik} \rightarrow \min J_{ik}$, $k \neq 1, \dots, K$, позволяющий отыскать такой образ, который ближе других расположен к исследуемому параметру во всех дискретных точках измерений, ($j \neq 1, \dots, N$) в заданном классе параметров и образов.

Для формирования критерия близости между параметром и образом в заданном классе целесообразно рассмотреть расстояние между ними, которое оценивается текущей вариацией:

$$\Delta_{ij} = g_{ij}^x - g_{0kj}^x \quad (1)$$

Вариация может рассматриваться как функция, состоящая из детерминированной составляющей, обусловленной влиянием следующих факторов:

Клименко Игорь Владимирович – заместитель начальника отдела 1 ГИЖ.

•неадекватностью использованной модели для построения эталонного образа;

•несовпадением по времени (временным сдвигом) исходных данных (измеренных и полученных на основе моделирования);

•отличиями по времени ансамблей одного и того же ТМП $\varphi(g_j)$, реализовавшегося в конкретном пуске, и случайной помехи:

$$\Delta_j = \Delta_{\varphi_j} + \Delta_{\eta_j}, \quad (j=1, \dots, N), \quad p(\eta), M[\eta] = 0. \quad (2)$$

При существующем подходе оценить влияние каждой из этих составляющих на величину вариации и ее изменение во времени достаточно сложно.

Для оценивания меры близости используются различные метрики (Евклида, Гильберта, Хэмминга и др.). В качестве простейшей количественной меры близости между точками X_i и X_j наиболее часто используется функция евклидова расстояния, имеющая вид:

$$d2(X_i, X_j) = \left[\sum_{k=1}^p (x_{ki} - x_{kj})^2 \right]^{1/2}. \quad (3)$$

Модифицируем данную меру для оценки близости (удалённости) параметров и образов параметров:

$$J_{ki} = 1/\Delta T \cdot \sqrt{\sum_{j=1}^N (\Delta_{ij})^2}, \quad (4)$$

где ΔT - интервал обработки.

Используя данную меру, составим матрицу расстояний между параметрами и образами параметров, отнесённых к одному классу идентификации контролируемого процесса:

$G^x \setminus G^x$	g^x_1	g^x_2	g^x_3	...	g^x_I
g^x_{01}	J_{11}	J_{12}	J_{13}	...	J_{1I}
g^x_{02}	J_{21}	J_{22}	J_{23}	...	J_{2I}
g^x_{03}	J_{31}	J_{32}	J_{33}	...	J_{3I}
...
g^x_{0K}	J_{K1}	J_{K2}	J_{K3}	...	J_{KI}

Решающее правило имеет вид:

$$g^x_i \neq g_{0k}, \text{ при } J_{ki} = \min(J_{ki}), k=1, 2, \dots, K, i=1, \dots, I, \quad (5)$$

т.е. параметр считается идентифицированным и ему присваивается физический смысл образа, имеющего

наименьшую величину критерия J_{ki} . Идентификация продолжается для параметра $g^x_i+1, i = 1, 2, \dots, I$. По окончании, формируется множество идентифицированных параметров: $G_{II} = \{g_1, g_2, \dots, g_m\}$. Процесс идентификации считается законченной после выполнения перебора по всем возможным i и k .

Общая научно-методическая схема процесса идентификации ТМП представлена на рис. 1.

При решении задачи идентификации определённые проблемы может создать процедура нахождения неизвестных масштабных множителей, необходимых для преобразования телеметрических параметров в физические значения – метры, радианы и т.п. Но обычно масштабные коэффициенты производимых измерений имеют достаточно простой физический смысл, часто связанный с системой мер, используемой в стране, производящей лётные испытания. Например, если это кинематические параметры, то в состав выражения, определяющего масштабный множитель, может входить значение фута (0,304806 м), для угловых параметров и матриц связи – число $k\pi$ (180°, 360° и так далее). Для целочисленных измерений цена младшего разряда, которая определяется соотношением: $k \neq 2^n, n$ – целое, принимающее как положительные, так и отрицательные значения. Измерения с плавающей запятой обычно телеметрируются уже в физических значениях.

Рассмотрим модели, на основе которых могут быть получены эталонные образы поведения параметров движения.

Модель движения в НГрСК

Учитывая, что в качестве исходных данных используются составляющие ускорения, заданные таблично, уравнения движения могут быть записаны в следующем виде:

$$\left. \begin{aligned} \dot{V}_{xg} &= f_1(t) + j_3 * g_{xg}, \\ \dot{V}_{yg} &= f_2(t) + j_3 * g_{yg}, \\ \dot{V}_{zg} &= f_3(t) + j_3 * g_{zg}, \\ \dot{W}_{xg} &= f_1(t) + i_1 * g_{xg}, \\ \dot{W}_{yg} &= f_2(t) + i_1 * g_{yg}, \\ \dot{W}_{zg} &= f_3(t) + i_1 * g_{zg}, \\ \dot{X}_g &= V_{xg}, \\ \dot{Y}_g &= V_{yg}, \\ \dot{Z}_g &= V_{zg}, \end{aligned} \right\} \quad (6)$$

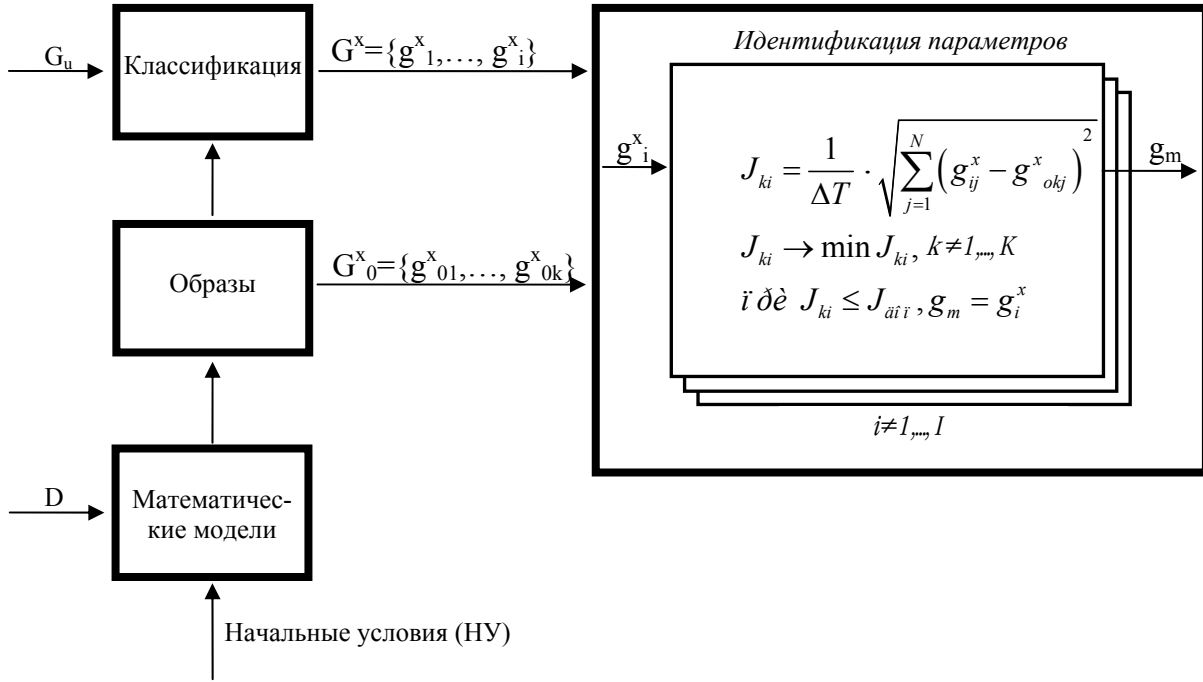


Рис. 1. Методическая схема процесса идентификации телеметрируемых параметров

где $\dot{V}_{xg}, \dot{V}_{yg}, \dot{V}_{zg}$ – составляющие истинного ускорения;
 V_{xg}, V_{yg}, V_{zg} – составляющие скорости;
 X_g, Y_g, Z_g – координаты центра масс;
 $\dot{W}_{xg}, \dot{W}_{yg}, \dot{W}_{zg}$ – составляющие кажущегося ускорения;
 g_{xg}, g_{yg}, g_{zg} – проекции ускорения силы тяжести на оси НГрСК;
 $j_3 \neq 1, i_1 \neq 0$ – если заданы кажущиеся ускорения;
 $j_3 \neq 0, i_1 \neq 1$ – если заданы истинные ускорения.

Расчет проекций ускорения силы тяжести на оси НГрСК проводится по формулам:

$$\left. \begin{aligned} g_{xg} &= g_r \cdot \frac{X_g}{r}; \\ g_{yg} &= g_r \cdot \frac{Y_g}{r}; \\ g_{zg} &= g_r \cdot \frac{Z_g}{r} - g_{\omega} \end{aligned} \right\} \quad (7)$$

$$g_r = -\frac{fM}{r^2} + \frac{\mu}{r^4} (5 \sin^2 F - 1); \quad (8)$$

$$g_{\omega} = \frac{2\mu}{r^4} \cdot \sin F; \quad (9)$$

$$r = \sqrt{X_g^2 + Y_g^2 + Z_g^2}; \quad (10)$$

$$\sin F = \frac{Z_g}{r}; \quad (11)$$

где g_r – радиальная составляющая ускорения силы тяжести;

g_{ω} – составляющая ускорения силы тяжести, направленная параллельно оси вращения Земли;

F – геоцентрическая широта точки;
 $fM = 3,9860044 \cdot 10^{14}$ – произведение гравитационной постоянной на массу Земли для общеземного эллипсоида (ОЗЭ) 1990 года (m^3/c^2);
 $\mu = 26,3336744 \cdot 10^{24}$ (m^5/c^2) для ОЗЭ 1990 года.

Для определения географической широты, долготы и высоты точки над поверхностью ОЗЭ используются следующие зависимости:

$$\left. \begin{aligned} \tan B &= \frac{tgF}{(1-\alpha)^2}; \\ L &= \arctan\left(\frac{Y_g}{X_g}\right) - \omega t; \\ H &= r - r_s, \end{aligned} \right\} \quad (12)$$

где α – коэффициент сжатия ОЗЭ;

B, L – географическая широта и долгота текущей точки траектории;

H – высота точки над поверхностью ОЗЭ;

$$R_s = a \cdot \sqrt{\frac{1}{\cos^2 F + \frac{\sin^2 F}{(1-\alpha)^2}}} - \text{радиус точки ОЗЭ,}$$

имеющей геоцентрическую широту F ;

a – большая полуось эллипсоида;

ω – угловая скорость вращения Земли (рад/с).

При решении системы дифференциальных уравнений (6) используются следующие начальные условия:

$$t_0 \neq 0, W_{xg0} \neq W_{yg0} \neq W_{zg0} \neq 0,$$

$$\begin{aligned} X_{go} &\neq R_o \cos F_o \cos L_o, \\ Y_{go} &\neq R_o \cos F_o \sin L_o, \\ Z_{go} &\neq R_o \sin F_o, \\ V_{xgo} &= -\omega R_o \cos(F_o \sin L_o), \\ V_{ygo} &= \omega R_o \cos F_o \cos L_o, \\ V_{zgo} &\neq 0, \end{aligned}$$

где $R_o = \sqrt{\frac{l}{\cos^2 F_o + \frac{\sin^2 F_o}{(1-\alpha)^2}}}$ – радиус-вектор точки

старта;

$F_o \neq \arctan((1-\alpha)^2 \operatorname{tg} B_o)$ – геоцентрическая широта точки старта;

L_o – долгота точки старта;

t_o – момент, соответствующий началу движения;

$X_{go}, Y_{go}, Z_{go}, V_{xgo}, V_{ygo}, V_{zgo}$ – координаты и составляющие скорости в момент $t \neq t_o$;

$W_{xgo}, W_{ygo}, W_{zgo}$ – составляющие кажущейся скорости в момент $t \neq t_o$.

Система уравнений (1) решается методом Рунге-Кутты.

Результатами решения системы уравнений (6) являются следующие эталонные образы параметров движения:

- проекции кажущейся скорости центра масс на оси НГрСК;
- проекции истинной скорости центра масс на оси НГрСК;
- проекции координат положения центра масс на оси НГрСК;
- проекции ускорения силы тяжести на оси НГрСК;
- координаты текущего положения центра масс в геодезической системе координат (текущие широта, долгота и высота полёта).

Модель расчёта угловых параметров движения

Определим положение подвижной системы координат – связанной системы координат (СвСК) относительно инерциальной системы координат – матрицу направляющих косинусов. Пусть известна начальная матрица ориентации СвСК ракеты относительно инерциальной – A_Σ с элементами a_{ij} . Найдем формулы, позволяющие определить изменение во времени каждого из элементов матрицы. Переход ракеты из начального положения, определяемого матрицей A_Σ , в новое положение, определяемое матрицей A_Σ^H , может быть получен

путем трех элементарных поворотов:

вокруг оси $X_{СвСК}$ с угловой скоростью ω_x на угол $\Delta\varphi = \omega_x dt$:

$$A\Delta\varphi = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & \Delta\varphi \\ 0 & -\Delta\varphi & 1 \end{vmatrix}. \quad (13)$$

Здесь и далее ввиду малости углов синусы полагаются равными самим углам, а косинусы равны 1;

вокруг оси $Y_{СвСК}$ с угловой скоростью ω_y на угол $\Delta\psi = \omega_y dt$:

$$A\Delta\psi = \begin{vmatrix} 1 & 0 & -\Delta\psi \\ 0 & 1 & 0 \\ \Delta\psi & 0 & 1 \end{vmatrix}; \quad (14)$$

вокруг оси $Z_{СвСК}$ с угловой скоростью ω_z на угол $\Delta\vartheta = \omega_z dt$:

$$A\Delta\vartheta = \begin{vmatrix} 1 & \Delta\vartheta & 0 \\ -\Delta\vartheta & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix}. \quad (15)$$

Матрица суммарного поворота A_p получается путём перемножения матриц отдельных поворотов:

$$A_p = A\Delta\vartheta \cdot A\Delta\psi \cdot A\Delta\varphi. \quad (16)$$

Результирующая матрица перехода A_Σ^H , из инерциальной системы координат к связанной, образованной после разворота, находится умножением матрицы начального положения ориентации системы A_Σ на матрицу суммарного поворота A_p (умножение производится слева):

$$A_\Sigma^H = A_p \cdot A_\Sigma. \quad (17)$$

Элементы этой матрицы можно записать в виде:

$$\begin{aligned} a_{11}^H &= a_{11} + \Delta\vartheta \cdot a_{21} - \Delta\psi \cdot a_{31}; \\ a_{12}^H &= a_{12} + \Delta\vartheta \cdot a_{22} - \Delta\psi \cdot a_{32}; \\ a_{13}^H &= a_{13} + \Delta\vartheta \cdot a_{23} - \Delta\psi \cdot a_{33}; \\ a_{21}^H &= a_{21} + \Delta\varphi \cdot a_{31} - \Delta\vartheta \cdot a_{11}; \\ a_{22}^H &= a_{22} + \Delta\varphi \cdot a_{32} - \Delta\vartheta \cdot a_{12}; \\ a_{23}^H &= a_{23} + \Delta\varphi \cdot a_{33} - \Delta\vartheta \cdot a_{13}; \\ a_{31}^H &= a_{31} + \Delta\psi \cdot a_{11} - \Delta\varphi \cdot a_{21}; \\ a_{32}^H &= a_{32} + \Delta\psi \cdot a_{12} - \Delta\varphi \cdot a_{22}; \\ a_{33}^H &= a_{33} + \Delta\psi \cdot a_{13} - \Delta\varphi \cdot a_{23}. \end{aligned} \quad (18)$$

Определяя приращение каждого из элементов матрицы $\Delta a_{ij}^H = a_{ij}^H - a_{ij}$, и поделив их на приращения времени dt , получим кинематические уравнения вида:

$$\begin{aligned}
 \dot{a}_{11} &= \omega_z \cdot a_{21} - \omega_y \cdot a_{31}; \\
 \dot{a}_{21} &= \omega_x \cdot a_{31} - \omega_z \cdot a_{11}; \\
 \dot{a}_{31} &= \omega_y \cdot a_{11} - \omega_x \cdot a_{21}; \\
 \dot{a}_{12} &= \omega_z \cdot a_{22} - \omega_y \cdot a_{32}; \\
 \dot{a}_{22} &= \omega_x \cdot a_{32} - \omega_z \cdot a_{12}; \\
 \dot{a}_{32} &= \omega_y \cdot a_{12} - \omega_x \cdot a_{22}; \\
 \dot{a}_{13} &= \omega_z \cdot a_{23} - \omega_y \cdot a_{33}; \\
 \dot{a}_{23} &= \omega_x \cdot a_{33} - \omega_z \cdot a_{13}; \\
 \dot{a}_{33} &= \omega_y \cdot a_{13} - \omega_x \cdot a_{23}.
 \end{aligned}
 \tag{20}$$

Имея численные значения текущих элементов матрицы A_{Σ}^H (могут быть идентифицированы в составе телеметрической информации) и продифференцировав

их, используя какой-либо из численных методов дифференцирования, можно составить системы линейных уравнений (например, взяв одну из троек системы уравнений (20)), решениями которых будут выходные параметры разработанной модели – эталоны угловых параметров движения – текущие значения угловой скорости вращения на оси СвСК.

При необходимости параметры движения, полученные с использованием модели (6) могут быть пересчитаны в другие известные системы координат, например, используемыми в баллистике [1÷3].

Результаты решения поставленной задачи могут быть использованы при идентификации кинематических и угловых параметров движения объектов, оснащённых системами телеизмерений и не сопровождаемых программами телеизмерений с целью определения различных лётных и технических характеристик этих объектов.

Литература

1. Кавинов И. В. *Инерциальная навигация в околоземном пространстве*. – М.: Машиностроение, 1988.
2. Гудзовский В. А. *Теория полета ракет*. – М.: МО СССР, 1971.
3. Аптазов Р.Ф., Лавров С.С., Мишин В.П. *Баллистика управляемых ракет дальнего действия*. – М.: Наука, 1966.

Материал поступил в редакцию 16. 12. 2007г.