

**О ДРЕЙФЕ ВОЛНОВОГО ТВЕРДОТЕЛЬНОГО ГИРОСКОПА (ВТГ)  
НА ВРАЩАЮЩЕМСЯ ОСНОВАНИИ ПРИ УПРАВЛЕНИИ КВАДРАТУРОЙ  
В РЕЖИМАХ “БЫСТРОГО” И “МЕДЛЕННОГО” ВРЕМЕНИ**

Обсуждаются два основных алгоритма управления квадратурой в ВТГ. В одном алгоритме предметом регулирования являются электростатические силы, прикладываемые к резонатору, в другом электростатическая компонента жесткости. Проводится сравнение по эффективности обоих алгоритмов. Устанавливается, что на вращающемся основании главные дефекты резонатора разночастотность и разнодобротность приводят к уходу, имеющему постоянную составляющую, а также четвертую и восьмую гармоники по углу поворота основания.

Ниже используется электрическая модель ВТГ, полученная в [1] в виде

$$\begin{aligned} m\ddot{w}_1 + kw_1 - \frac{1}{2dC_0} \sum_{i=1}^n q_i^2 \cos 2\theta_i &= 0, \quad k = \frac{m}{v^2} \\ m\ddot{w}_2 + kw_2 - \frac{1}{2dC_0} \sum_{i=1}^n q_i^2 \sin 2\theta_i &= 0 \\ R\dot{q}_i + \frac{q_i}{C_i} + r \sum_{l=1}^n m_{il}\dot{q}_l &= V_i \quad (i = 1, \dots, n) \\ C_i = \epsilon_0 S(d - w_i)^{-1} &= C_0(1 - w_i/d)^{-1} \end{aligned} \tag{1}$$

здесь  $w_1$  и  $w_2$  – обобщенные координаты основной формы колебаний резонатора, равные смещению резонатора в двух фиксированных точках, отстоящих друг от друга на угол  $45^\circ$  в угловом измерении по экватору;  $m$  – приведенная масса парциального осциллятора, соответствующего основной форме колебаний, равная для тонкой полусферической оболочки в приближении Релея  $4.8 \rho h R_c^2$ , где  $\rho$  – плотность материала резонатора,  $h$  – толщина оболочки,  $R_c$  – радиус полусферы;  $k$  – приведенная жесткость; где  $v$  – частота колебаний;  $q_i$  – заряд на конденсаторе, расположенным под углом  $\theta_i = 2\pi(i-1)/n$  к отсчетной оси ( $n$  – число электродов);  $C_i$  – мгновенная емкость этого конденсатора, зависящая от прогиба  $w_i$  в месте положения этого конденсатора ( $\epsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12}$  ф/м,  $S$  – площадь пластины конденсатора,  $d$  – расстояние между пластинами при  $w_i = 0$ );  $R$  – сопротивление, подводящее к конденсатору напряжение  $V_i$  (это сопротивление полагается одинаковым для всех электродов);  $m_{il}$  – коэффициенты перекрестных связей между электродами (в следующем ниже анализе ими пренебрегается).

Уравнения (1) относятся как к случаю электродов съема информации, так и к случаю электродов управления. В дальнейшем рассматривается только случай электродов управления, для которого  $n = 16$ , а сопротивление  $R$  мало и им можно пренебречь.

В формуле для емкости  $C_i$  прогиб  $w_i$  в месте расположения  $i$ -го конденсатора можно выразить через главные прогибы  $w_1$  и  $w_2$  так:

$$w_i = w_1 \cos 2\theta_i + w_2 \sin 2\theta_i \quad (\theta_i = \pi(i-1)/8)$$

В результате чего заряд на  $i$ -м конденсаторе будет

$$q_i = C_0 V_i \left( 1 + \frac{w_1}{d} \cos 2\theta_i + \frac{w_2}{d} \sin 2\theta_i \right)$$

Это выражение следует подставить в первые два уравнения системы (1), после чего силы, зависящие от приложенных к электродам напряжений  $V_i$  и используемые для управления основной формой колебаний резонатора, получаются такими:

$$F_1 = \frac{1}{2dC_0} \sum_{i=1}^{16} q_i^2 \cos 2\theta_i = \frac{C_0}{2d} \sum_{i=1}^{16} V_i^2 \cos 2\theta_i + \frac{C_0}{d^2} \left( w_1 \sum_{i=1}^{16} V_i^2 \cos^2 2\theta_i + \frac{1}{2} w_2 \sum_{i=1}^{16} V_i^2 \sin 4\theta_i \right) \quad (2)$$

$$F_2 = \frac{1}{2dC_0} \sum_{i=1}^{16} q_i^2 \sin 2\theta_i = \frac{C_0}{2d} \sum_{i=1}^{16} V_i^2 \sin 2\theta_i + \frac{C_0}{d^2} \left( \frac{1}{2} w_1 \sum_{i=1}^{16} V_i^2 \sin 4\theta_i + w_2 \sum_{i=1}^{16} V_i^2 \sin^2 2\theta_i \right)$$

Здесь при возведении в квадрат опущены нелинейные члены вида  $w_1^2$ ,  $w_2^2$ ,  $w_1 w_2$ .

Перепишем первые два уравнения системы (1) в матричной форме, учтя дополнительно основные дефекты резонатора разночастотность  $h$  и разнодобротность  $g$ , а также угловую скорость вращения основания  $\omega$  [2]:

$$m\ddot{w} + kw = F + Hw + G\dot{w} + 4k\omega\Gamma\dot{w}$$

$$w = \begin{bmatrix} w_1 \\ w_2 \end{bmatrix}, \quad F = \begin{bmatrix} F_1 \\ F_2 \end{bmatrix}, \quad H = h \begin{bmatrix} \cos 4\alpha & \sin 4\alpha \\ \sin 4\alpha & -\cos 4\alpha \end{bmatrix}, \quad G = g \begin{bmatrix} \cos 4\beta & \sin 4\beta \\ \sin 4\beta & -\cos 4\beta \end{bmatrix}, \quad \Gamma = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{bmatrix} \quad (3)$$

Здесь  $h$  и  $g$  – модули разночастотности и разнодобротности,  $\alpha$  и  $\beta$  – соответственно углы ориентации главных осей жесткости и главных осей диссипации относительно отсчетных осей,  $k$  – коэффициент Брайана.

Управляющие силы  $F$  в соответствии с (2) можно представить в виде

$$F = F_0 + Aw, \quad F_0 = \frac{C_0}{2d} \begin{bmatrix} \sum V_i^2 \cos 2\theta_i \\ \sum V_i^2 \sin 2\theta_i \end{bmatrix}, \quad A = \frac{C_0}{d^2} \begin{bmatrix} \sum V_i^2 \cos^2 2\theta_i & \frac{1}{2} \sum V_i^2 \sin 4\theta_i \\ \frac{1}{2} \sum V_i^2 \sin 4\theta_i & \sum V_i^2 \sin^2 2\theta_i \end{bmatrix} \quad (4)$$

Для управления квадратурой распределение напряжений по электродам  $V_i$  необходимо сформировать так, чтобы сила  $F$  получилась в виде [2]:

$$F = \varepsilon(E_0 - E)\dot{w} + \mu\sigma\Gamma w + p\Gamma\dot{w} + fw \quad (5)$$

Стоящие в правой части члены представляют собой не влияющие друг на друга управления различными параметрами состояния гироскопа: первый член определяет управление амплитудой колебаний, где мерой амплитуды выбрана полная энергия колебаний  $E = m(\dot{w}_1^2 + \dot{w}_2^2)/2 + k(w_1^2 + w_2^2)/2$ , второй член определяет управление квадратурой (мерой квадратуры  $\sigma$  может служить нормированный на амплитуду момент количества движения), третий и четвертый члены – управление прецессией и часто-

той. Коэффициенты  $\epsilon$ ,  $\mu$ ,  $p$  и  $f$  представляют собой коэффициенты усиления в обратных связях.

Энергия и квадратура являются первыми интегралами уравнений (3), если правые части равны нулю, то есть нет ни дефектов, ни управления. В случае, если дефекты невелики, а, следовательно, малы и управление, то  $E$  и  $\sigma$  являются медленными функциями времени по сравнению со скоростью изменения  $w$ , определяемой частотой собственных колебаний  $v$ .

Если формируемые напряжения  $V_i$  зависят только от медленных переменных  $E$  и  $\sigma$ , то говорят, что управление (5) формируется в "медленном времени". Если  $V_i$  зависят от переменной  $w$ , то управление называется управлением в "быстром времени". В первом случае реализуемые управление представляют собой низкочастотные процессы, во втором частота изменения  $V_i$  имеет порядок собственной частоты резонатора  $v$ .

Для того, чтобы сила  $F$  в системе (3) получилась в виде (5), достаточно в выражении (4) напряжения  $V_i$  сформировать следующим образом:

$$\begin{aligned} V_i = & V_0 + \epsilon(E_0 - E) \left( \dot{w}_1 \cos \frac{\pi}{4}(i-1) + \dot{w}_2 \sin \frac{\pi}{4}(i-1) \right) + \\ & + \mu \sigma \left( w_2 \cos \frac{\pi}{4}(i-1) - w_1 \sin \frac{\pi}{4}(i-1) \right) + p \left( \dot{w}_2 \cos \frac{\pi}{4}(i-1) - \dot{w}_1 \sin \frac{\pi}{4}(i-1) \right) + \\ & + f \left( w_1 \cos \frac{\pi}{4}(i-1) + w_2 \sin \frac{\pi}{4}(i-1) \right) \end{aligned} \quad (6)$$

При этом  $F_0$  приобретает необходимый вид (с точностью до скалярного множителя), а  $Aw$  обращается в ноль

$$F = F_0 = \frac{n}{2d} C_0 V_0 [\epsilon(E_0 - E) \dot{w} + \mu \sigma \Gamma w + p \Gamma \dot{w} + f w]$$

Получившийся закон управления (6) содержит как медленные переменные  $E$  и  $\sigma$ , так и быстрые  $w_1$ ,  $w_2$ ,  $\dot{w}_1$ ,  $\dot{w}_2$ , поэтому это управление представляет собой управление в "быстром времени". Таким образом в быстром времени управлению доступны все параметры состояния резонатора. В дальнейшем не будем интересоваться управлением прецессией и частотой. Что касается управления амплитудой, то она может производиться не только как в формуле (6) силовыми электродами, но и специальным кольцевым электродом, так что, не акцентируя внимание на том, каким способом удерживается амплитуда, в формуле (6) сохраним только первый член  $V_0$ , представляющий собой опорное напряжение и член, пропорциональный  $\mu$ , определяющий управление квадратурой.

Реализация управления в медленном времени возможна только для управления квадратурой и частотой, поскольку в (5) соответствующие члены зависят от  $w$  и не зависят от  $\dot{w}$ , а зависимость от  $w$  в (4) уже присутствует естественным образом, что позволяет выбирать  $V_i$  зависящим только от  $\sigma$ .

Для управления квадратурой в медленном времени распределение напряжений по электродам предлагается таким:

$$V_i = \sqrt{|\lambda \sigma|} \begin{cases} \cos 2(\pi i/8 - \theta) & (\sigma > 0) \\ \sin 2(\pi i/8 - \theta) & (\sigma < 0) \end{cases} \quad (7)$$

Здесь  $\lambda$  – положительный коэффициент усиления, а  $\theta$  представляет собой угол, определяющий положение стоячей волны.

Если подставить это выражение в формулу (4), то  $F_0$  обратится в ноль, а матрица  $A$  примет вид

$$A = \frac{2C_0\lambda\sigma}{d^2} \begin{vmatrix} \cos(4\theta - \pi/2) & \sin(4\theta - \pi/2) \\ \sin(4\theta - \pi/2) & -\cos(4\theta - \pi/2) \end{vmatrix} \quad (8)$$

Для того, чтобы убедиться, что это управление приводит в точности к такому же эффекту, как и управление (6) при  $\varepsilon = p = f = 0$ , перейдем в уравнении (3) от переменных  $w, \dot{w}$  к медленным переменным  $r, \sigma, \theta, \tau$  [2]. Здесь  $r$  имеет смысл амплитуды, а  $\tau$  – трансляция по времени. Поскольку уравнение для  $\tau$  отделяется от остальных, оно не приводится:

$$\begin{aligned} \dot{r} &= \frac{h\sigma}{2mv} \sin 4(\theta - \alpha) + \frac{gr}{2m} \cos 4(\theta - \beta) + \frac{\varepsilon vr}{4} (r_0^2 - r^2) + \frac{\tilde{h}\sigma}{2mv} \sin 4(\theta - \tilde{\alpha}) \\ \dot{\sigma} &= -\frac{hr}{2mv} \sin 4(\theta - \alpha) - \frac{g\sigma}{2m} \cos 4(\theta - \beta) - \frac{\mu' r\sigma}{2mv} - \frac{\tilde{h}r}{2mv} \sin 4(\theta - \tilde{\alpha}) \\ \dot{\theta} &= -\kappa\omega + \frac{h\sigma}{2mv} \cos 4(\theta - \alpha) - \frac{g}{4m} \sin 4(\theta - \beta), \quad \mu' = \frac{h\mu}{2d} C_0 V_0 \end{aligned} \quad (9)$$

(опущены величины второго порядка малости по переменным  $r$  и  $\sigma$ ).

Здесь в уравнении для  $\sigma$  член  $-\mu' r\sigma/(2mv)$  определяет управление по закону (6). Члены, пропорциональные  $\tilde{h}$  в уравнениях для  $\dot{r}$  и  $\dot{\sigma}$  определяют управление по закону (7), при этом  $\tilde{h}$  и  $\tilde{\alpha}$  в соответствии с (8) имеют вид

$$\tilde{h} = 2C_0\lambda\sigma/d^2, \quad \tilde{\alpha} = \theta - \pi/8 \quad (10)$$

При подстановке (10) в (9) получаем, что в уравнении для  $r$  член, зависящий от управления квадратурой, пропорционален  $\sigma^2$  и может быть поэтому опущен. Кроме того, будем предполагать, что управление квадратурой является жестким ( $r \equiv r_0$ ) и из трех уравнений (9) существенными остаются два:

$$\begin{aligned} \dot{\sigma} &= -\frac{hr_0}{2mv} \sin 4(\theta - \alpha) - \frac{g\sigma}{2m} \cos 4(\theta - \beta) - \frac{4\mu C_0 V_0 r_0}{dmv} \sigma - \frac{C_0 \lambda r_0}{mv d^2} \sigma \\ \dot{\theta} &= -\kappa\omega + \frac{h\sigma}{2mv} \cos 4(\theta - \alpha) - \frac{g}{4m} \sin 4(\theta - \beta) \end{aligned} \quad (11)$$

Видно, что управление в быстром времени (6) приводит к тому же самому типу управления в уравнениях (11), что и управление в медленном времени (7):

$$Q_{(6)} = \frac{4\mu C_0 V_0 r_0}{dmv} \sigma, \quad Q_{(7)} = \frac{\lambda C_0 r_0}{d^2 mv} \sigma$$

отличие состоит только в коэффициентах. Сравним эффективность управления по законам (6) и (7). Пусть требуется получить одну и ту же постоянную времени затухания квадратуры, для чего достаточно положить  $Q_{(6)} = Q_{(7)}$ :

$$\frac{4\mu C_0 V_0 r_0}{dmv} = \frac{\lambda C_0 r_0}{d^2 mv}$$

Отсюда следует  $\lambda = 4\mu V_0 d$ .

Сравним модули потребных для этого распределений напряжений:  $V_i = V_0 + V_i^{(6)} = V_0 + \mu\sigma w$  – в случае управления по закону (6) и  $V_i = V_i^{(7)} = \sqrt{|\lambda\sigma|}$  – в случае управления по закону (7). Отношение модулей управляющих напряжений

$$\frac{V_i^{(6)}}{V_i^{(7)}} = \frac{\sqrt{|\lambda\sigma|}}{\mu\sigma w} = \frac{2\sqrt{\mu V_0 d\sigma}}{\mu\sigma w} = 2\sqrt{\frac{V_0}{\mu\sigma w}}\sqrt{\frac{d}{w}}$$

Если отношение опорного напряжения  $V_0$  к управляющему  $\mu\sigma w$  имеет порядок 10, а отношение  $d$  к  $w$  имеет порядок  $10^3$ , то для достижения одного и того же эффекта при управлении в медленном времени потребуются напряжения в 200 раз большие, чем при управлении в быстром времени. В обоих случаях имеется возможность улучшить качество управления добавлением интегрального члена. Для этого в формуле (6) вместо  $\mu\sigma$  следует подставить  $\mu_1\sigma + \mu_2 \int \sigma dt$ , а в формуле (7) вместо  $\sqrt{|\lambda\sigma|}$  следует подставить  $\sqrt{\lambda_1\sigma + \lambda_2 \int \sigma dt}$ .

Рассмотрим теперь влияние вращения основания  $\omega$  на уход  $\dot{\theta}$ , для чего уравнения (11) должны быть решены и решение  $\sigma(t)$  должно быть подставлено во второе уравнение системы (11).

Этот анализ не зависит от того, какое управление квадратурой выбрано. Перепишем систему (11), используя сокращенные обозначения:

$$\begin{aligned}\dot{\sigma} &= -a\sigma - b \sin 4(\theta - \alpha) - c\sigma \cos 4(\theta - \beta) \\ \dot{\theta} &= -\kappa\omega + p\sigma \cos 4(\theta - \alpha) - q \sin 4(\theta - \beta)\end{aligned}\tag{12}$$

Введенные коэффициенты обозначают:

$$a = \frac{4\mu C_0 V_0 r_0}{dmv} = \frac{\lambda C_0 r_0}{mv d^2}; \quad b = \frac{hr_0}{2mv}; \quad c = \frac{g}{2m}; \quad p = \frac{h}{2mv r_0}; \quad q = \frac{g}{4m}$$

Периодическое решение системы (12) разыскиваем методом Пикара. Если в качестве порождающего решения выбрать  $\sigma \equiv 0, \theta \equiv -\kappa\omega t$ , то метод будет эквивалентен поиску решения в виде рядов по степеням основных дефектов  $h$  и  $g$ .

Подставляя это порождающее решение в первое уравнение, получим

$$\dot{\sigma} = -a\sigma + b \sin 4(\kappa\omega t + \alpha)$$

Периодическое решение этого уравнения таково:

$$\sigma = \frac{b}{a^2 + 16\kappa^2\omega^2} [-4\kappa\omega \cos 4(\kappa\omega t + \alpha) + a \sin 4(\kappa\omega t + \alpha)]$$

Подставляем это решение в правую часть второго уравнения:

$$\begin{aligned}\dot{\theta} &= -\kappa\omega + \frac{bh}{4r_0 mv(a^2 + 16\kappa^2\omega^2)} \times \\ &\times [-4\kappa\omega - 4\kappa\omega \cos 8(\kappa\omega t + \alpha) + a \sin 8(\kappa\omega t + \alpha)] + q \sin 4(\kappa\omega t + \beta)\end{aligned}$$

В результате получаем, что при вращении основания возникает постоянная составляющая ухода:

$$\langle \dot{\theta} \rangle = \frac{h^2 d^4 \kappa \omega}{2(r_0^2 C_0^2 \lambda^2 + 16\kappa^2 \omega^2 m^2 d^4 v^2)}$$

а также в дополнение к четвертой еще и восьмая гармоника зависимости  $\dot{\theta}$  от угла поворота основания.

Выражение для постоянной составляющей ухода показывает, что уход зависит от скорости линейно при малых скоростях и стремится к нулю при больших. Зависимость постоянной составляющей ухода от угловой скорости может приводить к ошибкам в определении значения коэффициента Брайана. При увеличении коэффициента обратной связи в управлении квадратурой  $\lambda$  найденная постоянная составляющая убывает до нуля.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Журавлев В.Ф., Линч Д.Д. Электрическая модель волнового твердотельного гироскопа // Изв. АН. МТТ. № 5. 1995. С. 12–24.
2. Журавлев В.Ф. Управляемый маятник Фуко как модель одного класса свободных гироскопов // Изв. АН. МТТ. 1997. № 6. С. 27–35.

Москва

Поступила в редакцию  
16.10.2001