УДК 531.383

Передача сигналов ориентации стоячей волны, преобразуемых ёмкостными датчиками, в волновом твердотельном гироскопе

А. А. Захаров.

Проведён анализ формирования и прохождения сигналов ориентации стоячей волны по синусному и косинусному каналам от резонатора до аналого-цифровых преобразователей (АЦП) в волновом твердотельном гироскопе (ВТГ) при неподвижном основании ВТГ. Используя электрический аналог математической модели конденсатора переменной ёмкости и символический метод расчёта электрических цепей, найдены аналитические зависимости сигналов на входах буферных усилителей от параметров измерительных цепей ёмкостных датчиков при питании их от источников постоянного и переменного напряжения. Получены выражения сигналов ориентации с выходов АЦП с учётом наличия отклонений коэффициентов передачи и нулевых сигналов промежуточных блоков. Проведено исследование влияния указанных погрешностей на периодическую ошибку измерения угла ориентации стоячей волны.

Ключевые слова: интегрирующий волновой твердотельный гироскоп, угол положения (ориентации) стоячей волны, методическая периодическая ошибка, сигнал, ёмкостные датчики радиального перемещения оболочки резонатора, буферный усилитель, дифференциальный усилитель-сумматор, синхронный детектор, аналого-цифровой преобразователь.

1. Задачи исследования

В последнее время для угловой ориентации движущихся объектов находит применение интегрирующий волновой твердотельный гироскоп (ВТГ-ИГ) [1...3]. Чувствительный элемент ВТГ-ИГ представляет собой упругую тонкую оболочку вращения – резонатор, предназначенный для поддержания в нем незатухающих механических колебаний оболочки в виде стоячей волны. На основании, под резонатором, установлены датчики углового положения стоячей волны. В качестве них в данной работе рассматриваются (как наиболее распространённые) ёмкостные датчики радиального перемещения оболочки резонатора. Сигналы датчиков усиливаются и складываются таким образом, что в результате образуются два оцифрованных сигнала A_s, A_c, соответственно зависящие от sinθ и cosθ (по выходам каналов «As» и «Ac»). Исходя из уровней A_s, A_c, при штатной работе резонатора в режиме параметрического возбуждения, электронный вычислительный блок (ВБ) ВТГ-ИГ непрерывно подсчитывает значения угла (θ [рад]) положения стоячей волны (ориентации пучностей волны

относительно основания) и значения угла (ψ [рад]) поворота основания гироскопа вокруг его оси чувствительности (оси резонатора) относительно инерциального пространства. Подсчёт значений ψ осуществляется в соответствии с известной [2,3] формулой

$$\psi = -\theta/K, \qquad (1.1)$$

где К – масштабный коэффициент ВТГ, по данным [1...3] К= 0,28...0,31.

На рис.1 показаны измерительные электроды ёмкостных датчиков Д1...Д8 (связанные с основанием ВТГ), образующая линия металлизированной стенки оболочки резонатора (окружность - при отсутствии стоячей волны и эллипс - при наличии стоячей волны в момент времени t [c]) и указанные углы. Здесь также приведён угол (ф[рад]) по телу основания вдоль окружности, включающей поверхности измерительных электродов.





При некачественном формировании и (или) преобразовании сигналов, поступающих от датчиков угла (θ) положения стоячей волны по каналам «As» и «Ac» выходные сигналы функционально могут иметь вид: $A_s=A_1 \cdot \sin 2\theta + c_1$, $A_c=A_2 \cdot \cos 2\theta + c_2$ (где: $A_1>0$, $A_2>0$ и c_1 , c_2 – коэффициенты пропорциональности [мВ] и нулевые сигналы [мВ] зависимостей $A_s(\sin 2\theta)$, $A_c(\cos 2\theta)$, соответственно; $A_1 \neq A_2$ и (или) $c_1 \neq 0$, $c_2 \neq 0$). (При норме $A_1=A_2$ и $c_1=0$, $c_2=0$). И появляется периодическая ошибка $\Delta\theta(\theta)$. (На тему этой методической ошибки автором готовится статья к публикации в «Трудах МАИ» одновременно с данной статьёй). В

соответствии с (1.1) возникает также периодическая ошибка расчёта параметра ψ . У гироскопов ВТГ-ИГД (с цифровым дифференцированием [4] последовательности значений ψ) имеются также соответствующие периодические ошибки определения приращений угла ψ и угловой скорости.

Для проработки алгоритмов компенсации указанной ошибки, необходимо рассмотреть структуру каналов «As» и «Ac». Анализ формирования и передачи сигналов по этим каналам с нахождением факторов, способствующих возникновению ошибки, является главной задачей настоящей работы. В ходе исследования просматривались выражения сигналов ёмкостных датчиков перемещения в зависимости от параметров измерительной цепи. К сожалению, вывод формул в [5] проведён только для условий питания измерительной схемы постоянным напряжением, краток и недостаточно ясен. В [6] имеется формула тока ёмкостного датчика при питании его переменным напряжением, но при отсутствии в цепи активного сопротивления. В последнее время измерительные схемы ВТГ с ёмкостными датчиками используются с питанием переменным напряжением [7] и с последовательным включением датчика и входа буферного усилителя (при значительном активном входном сопротивлении усилителя). Соответственно возникла необходимость вывода выражений сигналов датчика применительно к ВТГ при питании схемы от источников как постоянного, так и переменного напряжения. Такова дополнительная задача проводимого исследования, и решение её представлено с помощью построения электрической модели конденсатора переменной ёмкости.

2.Условия и параметры начального этапа формирования сигналов ёмкостных датчиков

Сначала остановимся на физической сущности образования сигналов, связанной с геометрией колеблющегося резонатора. Пусть d – радиальный зазор [мм] между круговой образующей металлизированной стенки оболочки (см. рис. 1) и окружностью, включающей поверхности измерительных электродов датчиков Д1...Д8. Радиальный зазор (d_z [мм]) между эллипсовидной образующей металлизированной стенки оболочки резонатора и окружностью, включающей включающей поверхности измерительных электродов датчиков Д1...Д8. Радиальный зазор (d_z [мм]) между

$$d_z = d + x$$
.

х – смещение [мкм] кромки тонкой полусферической оболочки в радиальном направлении при колебаниях в момент времени t; в соответствии с [8] (при пренебрежении малыми квадратурными колебаниями, аналогично [3]) имеем

 $X = X_{MX} \cdot \cos 2(\varphi - \theta) \cdot \cos(\omega_r t + \psi_r),$

3

где: x_{мх} – амплитуда [мкм] радиальных колебаний кромки резонатора; ω_r – угловая частота [paд/c] колебаний резонатора; ψ_r – начальная фаза [paд] колебаний.

Обычно для расчётов принимают:

$$|\mathbf{x}|/d \ll 1$$
.

Так в [8] рассматривается ВТГ с х_{мх} < 6 мкм, d ≥100 мкм. Обозначим через х_φ экстремальное радиальное смещение [мкм] кромки для данного угла φ.

$$\mathbf{X}_{\varphi} = \mathbf{X}_{MX} \cdot \cos 2(\varphi - \theta).$$

Каждый ёмкостный датчик перемещения (например Д1) представляет собой конденсатор, обкладками которого являются измерительный электрод и металлизированная стенка резонатора, а диэлектриком – газовая среда близкая к вакуумной. Расстояние (d_{zn}) между обкладками датчика с порядковым номером «n» и смещение (x_n) его подвижной обкладки принимаются равными соответствующим значениям под серединой электрода этого датчика. При этом угол ϕ_n является углом ϕ , соответствующим середине дуги измерительного электрода п-ого датчика:

$$\varphi_n = (n-1) \cdot \pi/4. \tag{2.1}$$

Аналогично предыдущему:

$$\mathbf{d}_{\mathrm{zn}} = \mathbf{d} + \mathbf{X}_{\mathrm{on}}; \tag{2.2}$$

$$\mathbf{X}_{n} = \mathbf{X}_{\varphi n} \cdot \cos\left(\boldsymbol{\omega}_{r} \mathbf{t} + \boldsymbol{\psi}_{r}\right); \tag{2.3}$$

$$|\mathbf{x}_{n}|/d \ll 1; |\mathbf{x}_{on}|/d \ll 1;$$
 (2.4)

$$\mathbf{X}_{\varphi n} = \mathbf{X}_{MX} \cdot \cos 2(\varphi_n - \theta),$$

где $x_{\phi n}$ – экстремальное смещение x_{ϕ} для данного угла ϕ_n (для n-ого датчика).

Из последнего выражения с подстановкой (2.1) имеем

$$\mathbf{X}_{qn} = \mathbf{X}_{MX} \cdot \sin\left(n\pi/2 - 2\theta\right). \tag{2.5}$$

Поскольку $x_{\phi(n+4)} = x_{MX} \cdot \sin(n\pi/2 + 4\pi/2 - 2\theta) = x_{\phi n}$, то из (2.3) следует

$$X_{n+4} = X_n$$
 (2.6)

Пусть C₀, C_n – электроёмкости [Ф] n-го датчика соответственно при отсутствии и наличии стоячей волны. Поскольку ёмкость плоского конденсатора обратно пропорциональна зазору между обкладками [5,6,9], то, используя (2.2), (2.3), имеем

$$C_{n} = \frac{C_{0} \cdot d}{d_{zn}} = \frac{C_{0}}{1 + \frac{X_{n}}{d}} = \frac{C_{0}}{1 + \left(\frac{X_{on}}{d}\right) \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r})}.$$
(2.7)

Из (2.6) и (2.7) также следует

$$\mathbf{C}_{n+4} = \mathbf{C}_{n} \,.$$

Рассмотрим рис. 2, где показана электрическая цепь, соответствующая схеме подключения электропитания (источника ЭДС Е [В]) к металлизации резонатора при работе одного измерительного электрода. Внутренним сопротивлением источника, по сравнению с сопротивлениями металлизации (r [Oм]) и входным сопротивлением (R [Oм]) буферного усилителя БУ, пренебрегаем. Обозначим через и напряжение [В] на ёмкости C_n . Поскольку заряд указанного конденсатора равен произведению и $\cdot C_n$ [6], а его ток (i [A]) определяется производной заряда по времени (t), то при переменной ёмкости C_n

(2.8)



Рис. 2

$$i = C_n \cdot \frac{du}{dt} + u \cdot \frac{dC_n}{dt}, \qquad (2.9)$$

где $\frac{du}{dt}$, $\frac{dC_n}{dt}$ - производные по t. Дифференцируем (2.7) (с учётом (2.4)):

$$\frac{dC_{n}}{dt} = C_{0} \cdot \left(1 + \left(\frac{x_{\varphi n}}{d}\right) \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r})\right)^{-2} \cdot \frac{x_{\varphi n}}{d} \cdot \omega_{r} \cdot \sin(\omega_{r}t + \psi_{r}) \approx C_{0} \cdot \left(\frac{x_{\varphi n}}{d}\right) \cdot \omega_{r} \cdot \sin(\omega_{r}t + \psi_{r}).$$
(2.10)

На рис. 3 можно представить схему, эквивалентную схеме рис. 2. Мгновенные значения токов, обозначенные на рис. 3, в соответствии с (2.9) равны

$$\mathbf{i}_1 = \mathbf{C}_n \cdot \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t}; \tag{2.11}$$

$$\dot{i}_2 = u \cdot \frac{dC_n}{dt}.$$
(2.12)





Исходя из структуры (2.11), (2.12) и законов электротехники, ток i_2 рассматривается как образованный источником тока с бесконечно большим внутренним сопротивлением, а i_1 (при переменном напряжении u) – как проходящий по ёмкостному сопротивлению x_c [Ом]. При этом допустимо применить метод решения с использованием соответствующих комплексных токов I, I_1 , I_2 и комплекса (–j x_c) ёмкостного сопротивления x_c [Ом].

3. Сигналы ёмкостных датчиков при питании измерительных электродов от источника постоянной ЭДС

Пусть ЭДС Е источника питания имеет постоянное значение E_0 [B] (см. рис. 4a). В дальнейшем нас будут интересовать составляющие токов, изменяющиеся с угловой частотой ω_r резонатора. И для этой частоты электрические параметры обозначаются с индексом «r». Ёмкостное сопротивление x_{cr} [Ом] из (2.7) равно:

$$x_{cr} = \frac{1}{C_{n} \cdot \omega_{r}} = \frac{1}{C_{0} \cdot \omega_{r}} \cdot \left(1 + \frac{x_{n}}{d}\right) = x_{cr0} + x_{cr*}, \qquad (3.1)$$

где X_{cr0}, X_{cr≈} - постоянная и переменная составляющие ёмкостного сопротивления X_{cr} (см. (2.3).

$$\mathbf{x}_{cr0} = \frac{1}{\mathbf{C}_0 \cdot \boldsymbol{\omega}_r}; \ \mathbf{x}_{cr\approx} = \frac{1}{\mathbf{C}_0 \cdot \boldsymbol{\omega}_r} \cdot \mathbf{x}_n / \mathbf{d} = \frac{1}{\mathbf{C}_0 \cdot \boldsymbol{\omega}_r} \cdot \left(\mathbf{x}_{\varphi n} / \mathbf{d} \right) \cdot \cos(\boldsymbol{\omega}_r \mathbf{t} + \boldsymbol{\psi}_r).$$
(3.2)

Из (2.4), (3.1), (3.2) имеем

$$\mathbf{X}_{\rm cr} \approx \mathbf{X}_{\rm cr0} \,. \tag{3.3}$$

Постоянная составляющая тока i_r, протекающего через ёмкость C_n, равна нулю. Так что постоянная составляющая (u_{r0}) напряжения u_r по закону Киргофа:



Рис. 4

$$\mathbf{u}_{r0} = \mathbf{E}_0$$
.

Ток і₂₁ с учётом (2.4), (2.10), (2.12), (3.1), (3.2), (3.4) равен

$$\mathbf{i}_{2r} = \mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{C}_0 \cdot \begin{pmatrix} \mathbf{x}_{\varphi n} \\ \mathbf{d} \end{pmatrix} \cdot \mathbf{\omega}_r \cdot \sin(\mathbf{\omega}_r \mathbf{t} + \mathbf{\psi}_r) = \mathbf{E}_0 \cdot \begin{pmatrix} \mathbf{x}_{\varphi n} \\ \mathbf{d} \cdot \mathbf{x}_{cr0} \end{pmatrix} \cdot \sin(\mathbf{\omega}_r \mathbf{t} + \mathbf{\psi}_r).$$

Соответственно комплексная функция этого тока $I_{2r} \cdot e^{j\omega_r t}$, а комплексное (действующее) значение этого тока

(3.4)

$$\mathbf{I}_{2r} = \frac{\mathbf{E}_0 \cdot \mathbf{x}_{on}}{\sqrt{2} \cdot \mathbf{d} \cdot \mathbf{x}_{cr0}} \cdot \mathbf{e}^{\mathbf{j}\psi_r} \,. \tag{3.5}$$

По законам Киргофа (с учётом (3.3)) имеем систему уравнений:

$$\mathbf{I}_{r} = \mathbf{I}_{1r} + \mathbf{I}_{2r}; \quad \mathbf{I}_{r} \cdot (r + R) + \mathbf{I}_{1r} \cdot (-j \mathbf{x}_{cr0}) = 0.$$

Решаем эту систему относительно неизвестного тока I_r .

$$\mathbf{I}_{r} = -\mathbf{I}_{2r} \cdot \frac{j \mathbf{x}_{cr0}}{r + R - j \mathbf{x}_{cr0}} = -\mathbf{I}_{2r} \cdot \frac{j \mathbf{x}_{cr0}}{\mathbf{z}_{r} \cdot e^{j \phi_{r}}},$$
(3.6)

где z_r , ϕ_r – модуль и аргумент комплексного сопротивления цепи.

$$z_r = \sqrt{(r+R)^2 + x_{cr0}^2}$$
, $\phi_r = -arctg \frac{x_{cr0}}{r+R}$.

Подставляя (3.5) в (3.6), окончательно имеем:

$$\mathbf{I}_{r} = \frac{\mathbf{E}_{0} \cdot \mathbf{x}_{\varphi n}}{\sqrt{2} \cdot \mathbf{d} \cdot \mathbf{z}_{r}} \cdot \mathbf{e}^{\mathbf{j}(\psi_{r} - \varphi_{r} - \pi/2)}.$$
(3.7)

(При
$$x_{cr0}/R \ll 1$$
, $z_r = r + R$, $\phi_r = 0$, и $I_r (x_{cr0}/R \ll 1) = \frac{E_0 \cdot x_{on}}{\sqrt{2} \cdot d \cdot (r + R)} \cdot e^{j(\psi_r - \pi/2)}$.

Найденный комплекс тока отвечает [8], где приведена формула модуля).

Соответственно из (3.7) (по закону Ома) комплексное (действующее) напряжение на входе усилителя:

$$\overset{\bullet}{\mathbf{U}}_{r\mathbf{R}} = \frac{\mathbf{E}_{0} \cdot \mathbf{x}_{\phi n} \cdot \mathbf{R}}{\sqrt{2} \cdot \mathbf{d} \cdot \mathbf{z}_{r}} \cdot \mathbf{e}^{j(\psi_{r} - \phi_{r} - \pi/2)} = \frac{\mathbf{E}_{0} \cdot \mathbf{x}_{\phi n} \cdot \mathbf{R}}{\sqrt{2} \cdot \mathbf{d} \cdot \mathbf{z}_{r}} \cdot \mathbf{e}^{j\psi_{ur}},$$

где ψ_{ur} – начальная фаза напряжения на входе усилителя. $\psi_{ur} = \psi_r - \phi_r - \pi/2$.

И мгновенное значение напряжения на входе усилителя имеет вид:

$$u_{rRn} = \frac{E_0 \cdot x_{\varphi n} \cdot R}{d \cdot z_r} \cdot \sin(\omega_r t + \psi_{ur}).$$

_

Схема замещения (рис. 4б) позволяет аналогично предыдущему определить комплексное напряжение на входе усилителя при параллельном соединении (пс) двух ёмкостных датчиков (двух противоположных измерительных электродов) и одном буферном усилителе. Учитывая (2.8), имеем:

•
U_{rR пс} =
$$\frac{\sqrt{2 \cdot E_0 \cdot x_{\phi n} \cdot R}}{d \cdot z_{r_{nc}}} \cdot e^{j(\psi_r - \phi_{r_{nc}} - \pi/2)}$$
,
где $z_{r_{nc}} = \sqrt{(r + 2 \cdot R)^2 + x_{cr0}^2}$; $\phi_{r_{nc}} = -\arctan \frac{x_{cr0}}{r + 2 \cdot R}$

.

4. Сигналы ёмкостных датчиков при питании измерительных электродов от источника переменной ЭДС

Пусть ЭДС источника Е цепи рис. 2 изменяется синусоидально с угловой частотой ω_h [paд/c]. И соответствующие этой частоте параметры на схеме замещения (см. рис. 5) помечены индексом «h». Так что ЭДС Е изменяется по закону:

$$E = \sqrt{2} \cdot E_{h} \sin(\omega_{h} t + \psi_{E}),$$

где Е_h – действующее значение ЭДС [B]; ψ_E – начальная фаза колебаний [рад]. Ёмкостное сопротивление (x_{ch} [OM]), с учётом (2.3), (2.7), равно:

$$x_{ch} = \frac{1}{C_{n} \cdot \omega_{h}} = \frac{1}{C_{0} \cdot \omega_{h}} \cdot \left(1 + \frac{x_{n}}{d}\right) = x_{ch0} \cdot \left(1 + \frac{x_{n}}{d}\right) = x_{ch0} + x_{ch^{\approx}},$$
(4.1)

где X $_{ch0}$, X $_{ch\approx}-$ постоянная и переменная составляющие ёмкостного сопротивления X $_{\rm h}$,

$$\mathbf{x}_{ch0} = \frac{1}{\mathbf{C}_{0} \cdot \boldsymbol{\omega}_{h}}; \ \mathbf{x}_{ch\approx} = \mathbf{x}_{ch0} \cdot \frac{\mathbf{x}_{n}}{d} = \mathbf{x}_{ch0} \cdot \left(\frac{\mathbf{x}_{qn}}{d} \right) \cdot \cos(\boldsymbol{\omega}_{r} \mathbf{t} + \boldsymbol{\psi}_{r}).$$

$$\underbrace{\mathbf{i}_{h}}_{\mathbf{h}} \quad \underbrace{\mathbf{i}_{1h}}_{\mathbf{h}} \quad \underbrace{-\mathbf{j}\mathbf{x}_{ch}}_{\mathbf{h}} \quad \underbrace{\mathbf{\dot{I}}_{h}}_{\mathbf{h}} \quad \underbrace{\mathbf{\dot{I}}_{h}}_{\mathbf{h}}$$

$$(4.2)$$



Рис. 5

Из (2.4), (4.1), (4.2) следует

 $\mathbf{X}_{\mathrm{ch}} \approx \mathbf{X}_{\mathrm{ch0}}$,

(4.3)

а также видно, что переменная составляющая ёмкостного сопротивления ($x_{ch\approx}$) изменяется с частотой резонатора ω_r . Наличие переменной и постоянной составляющих ёмкостного сопротивления при синусоидальном питании вызывает появление в ветвях цепи составляющих токов и напряжений, в виде синусоид (с несущей частотой ω_h) с постоянной и переменной амплитудами. Синусоиды с постоянной амплитудой обозначены индексом «са». Синусоиды с переменной амплитудой (изменяющейся с частотой ω_r) обозначены индексом «va». Оставшиеся составляющие с гармониками более высоких порядков – незначительны, и ими можно пренебречь.

Таким образом, напряжение на ёмкости

$$u_h = u_{hca} + u_{hva}$$

Ток, протекающий по сопротивлению R,

$$\dot{\mathbf{i}}_{\mathrm{h}} = \dot{\mathbf{i}}_{\mathrm{hca}} + \dot{\mathbf{i}}_{\mathrm{hva}}.\tag{4.4}$$

Токи, протекающие в первой (по сопротивлению x_h) и второй ветви (через источник тока) цепи:

$$\dot{\mathbf{i}}_{1\mathrm{h}} = \dot{\mathbf{i}}_{1\mathrm{h}\mathrm{ca}} + \dot{\mathbf{i}}_{1\mathrm{h}\mathrm{va}} \,. \tag{4.5}$$

$$\mathbf{i}_{2h} = \mathbf{i}_{2hca} + \mathbf{i}_{2hva}. \tag{4.6}$$

Согласно принципу суперпозиции, применим законы Киргофа отдельно для синусоид с постоянной и переменной амплитудами:

$$\dot{\mathbf{i}}_{1\mathbf{h}\mathbf{c}\mathbf{a}} + \dot{\mathbf{i}}_{2\mathbf{h}\mathbf{c}\mathbf{a}} = \dot{\mathbf{i}}_{\mathbf{h}\mathbf{c}\mathbf{a}} \,. \tag{4.7}$$

$$\dot{\mathbf{i}}_{1\mathbf{h}\mathbf{v}a} + \dot{\mathbf{i}}_{2\mathbf{h}\mathbf{v}a} = \dot{\mathbf{i}}_{\mathbf{h}\mathbf{v}a}.\tag{4.8}$$

Ток, протекающий во второй ветви и определяемый источником тока,

$$\dot{\mathbf{i}}_{2\mathbf{h}} = \mathbf{u}_{\mathbf{h}} \cdot \frac{\mathbf{d}\mathbf{C}_{\mathbf{n}}}{\mathbf{d}\mathbf{t}} \,. \tag{4.9}$$

Поскольку здесь амплитуда второго сомножителя изменяется с низкой частотой ω_r (см.

(2.10)), то в составе тока i_{2h} отсутствует составляющая с постоянной амплитудой ($i_{2hca} = 0$), а для наличия в i_{2h} составляющей с переменной амплитудой, в составе u_h необходимо присутствие u_{hca} . Так что с учётом (4.6), (4.7), (4.9)

$$\mathbf{i}_{2h} = \mathbf{i}_{2hva} = \mathbf{u}_{hca} \cdot \frac{\mathrm{d}\mathbf{C}_n}{\mathrm{d}t} \,. \tag{4.10}$$

$$\dot{\mathbf{i}}_{1\mathbf{h}\mathbf{c}\mathbf{a}} = \dot{\mathbf{i}}_{\mathbf{h}\mathbf{c}\mathbf{a}} \,. \tag{4.11}$$

Находим комплексные значения токов (4.11) с использованием закона Ома и (4.3).

$$\mathbf{I}_{hca} = \mathbf{I}_{1hca} = \frac{\mathbf{E}_{h}}{\mathbf{r} + \mathbf{R} - \mathbf{j}\mathbf{x}_{ch0}} \cdot \mathbf{e}^{\mathbf{j}\psi_{E}} = \frac{\mathbf{E}_{h}}{\mathbf{z}_{h}} \cdot \mathbf{e}^{\mathbf{j}(\psi_{E} - \phi_{h})} .$$
(4.12)

где $\, z_{\, h} \, , \phi_{h} -$ модуль и аргумент комплексного сопротивления цепи.

$$z_{h} = \sqrt{(r+R)^{2} + x_{ch0}^{2}}, \ \phi_{h} = - arctg \frac{x_{ch0}}{r+R} = - arctg \frac{1}{\omega_{h} \cdot C_{0} \cdot (r+R)}$$

Комплекс составляющей (u_{hca}) напряжения u_h по закону Ома из (4.12) равен

$$\mathbf{U}_{hca} = \mathbf{I}_{1hca} \cdot (-j \, \mathbf{x}_{ch0}) = \frac{\mathbf{E}_{h} \cdot \mathbf{x}_{ch0}}{\mathbf{Z}_{h}} \cdot \mathbf{e}^{j(\psi_{E} - \phi_{h} - \pi/2)} .$$
 (4.13)

В соответствии с (2.10), (4.10), (4.13)

$$\mathbf{I}_{2h} = \mathbf{I}_{2hva} = \mathbf{U}_{hca} \cdot \frac{d\mathbf{C}_n}{dt} = \frac{\mathbf{E}_h \cdot \mathbf{x}_{ch0}}{\mathbf{z}_h} \cdot \mathbf{e}^{\mathbf{j}(\psi_h - \phi_h - \pi/2)} \cdot \mathbf{C}_0 \cdot \begin{pmatrix} \mathbf{X}_{\phi n} \\ d \end{pmatrix} \cdot \boldsymbol{\omega}_r \cdot \sin(\boldsymbol{\omega}_r t + \psi_r) = \mathbf{E}_h \cdot \mathbf{x}_{ch0} \cdot \mathbf{x}_{\phi n} \quad \mathbf{i}(\psi_r - \phi_r - \pi/2)$$

$$=\frac{\mathbf{L}_{h}\cdot\mathbf{x}_{ch0}\cdot\mathbf{x}_{\phi n}}{\mathbf{z}_{h}\cdot\mathbf{d}\cdot\mathbf{x}_{cr0}}\cdot\mathbf{e}^{j(\psi_{E}-\phi_{h}-\pi/2)}\cdot\sin(\omega_{r}t+\psi_{r}).$$
(4.14)

На основании (4.8) и 2-го закона Киргофа для комплексов составляющих токов и напряжений с переменной амплитудой, имеем систему уравнений:

$$\mathbf{I}_{1hva} = \mathbf{I}_{hva} - \mathbf{I}_{2hva}. \tag{4.15}$$

$$\mathbf{I}_{1hca} \cdot (-j \, \mathbf{x}_{ch^{\approx}}) + \mathbf{I}_{1hva} \cdot (-j \, \mathbf{x}_{ch^{0}}) + \mathbf{I}_{hva} \cdot (\mathbf{r} + \mathbf{R}) = 0.$$
(4.16)

Подставляя (4.15) в (4.16), решаем систему относительно неизвестного комплекса I_{hva} , с учётом (4.2), (4.12), (4.14).

$$\mathbf{I}_{hva} = \frac{jx_{ch\approx} \cdot \mathbf{I}_{1hca} - jx_{ch0} \cdot \mathbf{I}_{2hva}}{r + R - jx_{ch0}} = \mathbf{I}_{1hca} \cdot \frac{x_{ch\approx} \cdot e^{j\pi/2}}{z_h \cdot e^{j\phi_h}} + \mathbf{I}_{2hva} \cdot \frac{x_{ch0} \cdot e^{-j\pi/2}}{z_h \cdot e^{j\phi_h}} = \mathbf{I}_{1hca} \cdot \mathbf{I}_{2hva} \cdot \mathbf{I$$

$$= \frac{E_{h}}{z_{h}} \cdot e^{j(\psi_{E} - \phi_{h})} \cdot \frac{x_{ch0} \cdot x_{\phi n} \cdot e^{j\pi/2}}{z_{h} \cdot d \cdot e^{j\phi_{h}}} \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r}) +$$

. .

$$+\frac{\mathbf{E}_{\mathbf{h}}\cdot\mathbf{x}_{c\mathbf{h}0}\cdot\mathbf{x}_{\phi\mathbf{n}}}{\mathbf{z}_{\mathbf{h}}\cdot\mathbf{d}\cdot\mathbf{x}_{cr0}}\cdot\mathbf{e}^{\mathbf{j}(\psi_{\mathrm{E}}-\phi_{\mathrm{h}}-\pi/2)}\cdot\frac{\mathbf{x}_{c\mathbf{h}0}\cdot\mathbf{e}^{-\mathbf{j}\pi/2}}{\mathbf{z}_{\mathbf{h}}\cdot\mathbf{e}^{\mathbf{j}\phi_{\mathrm{h}}}}\cdot\sin(\omega_{\mathrm{r}}t+\psi_{\mathrm{r}}) =$$

$$= \frac{E_{h} \cdot x_{ch0} \cdot x_{\phi n}}{z_{h}^{2} \cdot d} \cdot e^{j(\psi_{E} - 2\phi_{h} + \pi/2)} \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r}) + \frac{E_{h} \cdot x_{ch0}^{2} \cdot x_{\phi n}}{z_{h}^{2} \cdot d \cdot x_{cr0}} \cdot e^{j(\psi_{E} - 2\phi_{h} - \pi)} \cdot \sin(\omega_{r}t + \psi_{r}).$$

$$(4.17)$$

Амплитуда второго слагаемого меньше первого в $x_{cr0} / x_{ch0} = \omega_h / \omega_r$ раз. Обычно отношение ω_h / ω_r составляет [7,8] примерно 100. Тогда, принимая

$$\omega_h \gg \omega_r \,, \tag{4.18}$$

вторым слагаемым в (4.17) можно пренебречь и считать:

•
$$I_{hva} \approx \frac{E_h \cdot x_{ch0} \cdot x_{\phi n}}{z_h^2 \cdot d} \cdot e^{j(\psi_E - 2\phi_h + \pi/2)} \cdot \cos(\omega_r t + \psi_r).$$
 (4.19)

Так что комплексное значение тока, протекающего по сопротивлению ${\bf R}$, в соответствии с (4.4), (4.12), (4.19), равно

$$\mathbf{I}_{h} = \mathbf{I}_{hca} + \mathbf{I}_{hva} \approx \frac{\mathbf{E}_{h}}{z_{h}} \cdot \mathbf{e}^{j(\psi_{E} - \phi_{h})} + \frac{\mathbf{E}_{h} \cdot \mathbf{x}_{ch0} \cdot \mathbf{x}_{\phi n}}{z_{h}^{2} \cdot \mathbf{d}} \cdot \mathbf{e}^{j(\psi_{E} - 2\phi_{h} + \pi/2)} \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r}) =$$

$$= \frac{\mathbf{E}_{h}}{z_{h}} \cdot \mathbf{e}^{j\psi_{ph}} + \frac{\mathbf{E}_{h} \cdot \mathbf{x}_{ch0} \cdot \mathbf{x}_{\phi n}}{z_{h}^{2} \cdot \mathbf{d}} \cdot \mathbf{e}^{j\psi_{qh}} \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r}),$$

$$(4.20)$$

где: $\Psi_{ph} = \Psi_E - \phi_h$; $\Psi_{qh} = \Psi_E - 2\phi_h + \pi/2$.

Комплексы тока i_h и его составляющих при условии (4.18) можно также получить другим способом. По закону Ома (используя (4.1) и принимая a = $\frac{X_n}{d}$) имеем

$$\mathbf{I}_{h} \approx \frac{E_{h}}{r+R-jx_{ch}} \cdot e^{j\psi_{E}} = \frac{E_{h}}{r+R-jx_{ch0}} \cdot (1+a) \cdot e^{j\psi_{E}} .$$

Проведём линеаризацию функции I_h (a) в точке a = 0 с учётом (2.3), (4.3).

$$\begin{split} & \stackrel{\bullet}{I_{h}} \approx \stackrel{\bullet}{I_{h}} (a=0) + \frac{d \stackrel{\bullet}{I_{h}}}{da} \cdot \stackrel{x_{n}}{\sqrt{d}} = \frac{E_{h} \cdot e^{j\psi_{E}}}{r+R-jx_{ch0}} + \frac{E_{h} \cdot e^{j\psi_{E}} \cdot jx_{ch0}}{(r+R-jx_{ch})^{2} \cdot d} \cdot x_{\phi n} \cdot \cos(\omega_{r}t+\psi_{r}) \approx \\ & \approx \frac{E_{h}}{z_{h}} \cdot e^{j(\psi_{E}-\phi_{h})} + \frac{E_{h} \cdot x_{ch0} \cdot x_{\phi n}}{z_{h}^{2} \cdot d} \cdot e^{j(\psi_{E}-2\phi_{h}+\pi/2)} \cdot \cos(\omega_{r}t+\psi_{r}). \end{split}$$

Последнее выражение полностью совпадает с (4.20).

Комплексное напряжение (соответствующее n-ому датчику) на входе буферного усилителя (по закону Ома из (4.20)):

$$\overset{\bullet}{\mathbf{U}_{hRn}} = \frac{\mathbf{E}_{h} \cdot \mathbf{R}}{\mathbf{z}_{h}} \cdot \mathbf{e}^{j\psi_{ph}} + \frac{\mathbf{E}_{h} \cdot \mathbf{R} \cdot \mathbf{x}_{ch0} \cdot \mathbf{x}_{qn}}{\mathbf{z}_{h}^{2} \cdot \mathbf{d}} \cdot \mathbf{e}^{j\psi_{qh}} \cdot \cos\left(\omega_{r}t + \psi_{r}\right).$$

Исходя из выражения комплексной функции $\mathbf{U}_{hRn} \cdot e^{j\omega_h t}$, запишем закон изменения напряжения на входе буферного усилителя:

$$u_{hR_{n}} = \frac{\sqrt{2 \cdot E_{h} \cdot R}}{z_{h}} \cdot \sin(\omega_{h}t + \psi_{ph}) + \frac{\sqrt{2 \cdot E_{h} \cdot R \cdot x_{ch0} \cdot x_{\phi n}}}{z_{h}^{2} \cdot d} \cdot \sin(\omega_{h}t + \psi_{qh}) \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r}).$$
(4.21)

Так что напряжение u_{hRn} представляет собой амплитудно-модулированный сигнал.

5.Формирование выходных сигналов положения стоячей волны

Запишем результаты расчёта (по (2.5)) экстремального смещения х_{фп} кромки оболочки резонатора для каждого из 8-ми ёмкостных датчиков:

для n =1
$$\mathbf{X}_{\varphi 1} = \mathbf{X}_{MX} \cdot \cos 2\theta;$$
 для n = 2 $\mathbf{X}_{\varphi 2} = \mathbf{X}_{MX} \cdot \sin 2\theta;$ (5.1)

для
$$n = 3$$
 $x_{\phi 3} = -x_{MX} \cdot \cos 2\theta = -x_{\phi 1};$ для $n = 4$ $x_{\phi 4} = -x_{MX} \cdot \sin 2\theta = -x_{\phi 2};$ (5.2)

для
$$n = 5 \quad x_{\phi 5} = x_{MX} \cdot \cos 2\theta = x_{\phi 1};$$
 для $n = 6 \quad x_{\phi 6} = x_{MX} \cdot \sin 2\theta = x_{\phi 2};$ (5.3)

для
$$n = 7$$
 $x_{\phi 7} = -x_{MX} \cdot \cos 2\theta = -x_{\phi 1};$ для $n = 8$ $x_{\phi 8} = -x_{MX} \cdot \sin 2\theta = -x_{\phi 2}.$ (5.4)

Рассмотрим формирование сигналов ориентации стоячей волны при неподвижном гироскопе на примере применения ёмкостных преобразователей с питанием от источника переменного напряжения [7]. Схема соединений функциональных блоков (см. рис.6) может выглядеть следующим образом.



Рис. 6

Сигналы датчиков Д1...Д8 разбиваются на два канала: косинусный («Ac») и синусный («As»). В дальнейшем сигналы, параметры и блоки, обозначенные индексами «с» и «s» будут

соответственно принадлежать косинусному и синусному каналам. Индекс «н» соответствует номинальным режимам. Датчики Д1, Д5, Д3, Д7 присоединены к буферным усилителям БУс, а датчики Д2, Д6, Д4, Д8 – к буферным усилителям БУs. С усилителей БУс и БУs сигналы соответственно поступают на два дифференциальных усилителя-сумматора ДУ-Сс и ДУ-Сs. Инверсия или суммирование входных сигналов в этих блоках осуществляются в соответствии с указанными на рисунках блоков ДУ-Сс и ДУ-Сs арифметическими знаками. Затем сигналы проходят через синхронные детекторы [9] СДhc, СДrс и СДhs, СДrs, содержащие выходные фильтры низких частот и используемые в качестве демодуляторов [4]. Синхронные детекторы СДhc, СДrs имеют опорное напряжение с высокой угловой частотой питания ёмкостных датчиков (ω_h), а детекторы СДrc , СДrs – опорное напряжение [4] с более низкой частотой (колебаний резонатора ω_r). Детекторы СДrc , СДrs, подключены соответственно к аналого-цифровым преобразователям АЦПс и АЦПs. На выходе АЦПс образуется оцифрованный сигнал A_s.

Используя (4.21), (5.1)...(5.4) и производя операции сложения или вычитания амплитудно- модулированных сигналов u_{hRn} (в соответствии со знаками на ДУ-Сс и ДУ-Сs рис.6), можем иметь номинальные сигналы на выходах дифференциальных усилителей-сумматоров ДУ-Сс и ДУ-Сs с подавленной несущей:

усилителя и дифференциального усилителя-сумматора; k_{дуХн} – номинальная крутизна [В/мкм] экстремальных смещений х_{φ1}, х_{φ2} для выходных сигналов с переменной амплитудой ДУ-Сс и ДУ-Сs (соответственно),

$$\mathbf{k}_{\mathrm{J}\mathrm{y}\mathrm{X}\mathrm{H}} = 4 \cdot \sqrt{2} \cdot \mathbf{k}_{\mathrm{\delta}\mathrm{y}\mathrm{H}} \cdot \mathbf{k}_{\mathrm{J}\mathrm{y}\mathrm{H}} \cdot \frac{\mathbf{E}_{\mathrm{h}} \cdot \mathbf{R} \cdot \mathbf{x}_{\mathrm{ch0}}}{z_{\mathrm{h}}^{2} \cdot \mathbf{d}} \,.$$
(5.7)

На самом деле, из-за погрешностей параметров измерительной цепи и коэффициентов передачи несущая полностью не подавляется, и сигналы на выходах ДУ-Сс и ДУ-Сs отличаются от номинальных:

$$u_{_{BbIX}ДY-Cc} = \Delta u_{_{0}QY-Cc} + \Delta u_{_{MX}QY-Cc} \cdot \sin(\omega_{h}t + \psi_{ph} + \Delta\psi_{phc}) + + (k_{_{QY}XH} + \Delta k_{_{QY}Xc}) \cdot x_{_{\phi1}} \cdot \sin(\omega_{h}t + \psi_{qh} + \Delta\psi_{qhc}) \cdot \cos(\omega_{r}t + \psi_{r});$$
(5.8)
$$u_{_{BbIX}QY-Cs} = \Delta u_{_{0}QY-Cs} + \Delta u_{_{MX}QY-Cs} \cdot \sin(\omega_{h}t + \psi_{ph} + \Delta\psi_{phs}) +$$

$$+(k_{AYXH}+\Delta k_{AYXS})\cdot x_{\varphi^2}\cdot \sin(\omega_h t + \psi_{qh} + \Delta \psi_{qhs}) \cdot \cos(\omega_r t + \psi_r), \qquad (5.9)$$

где: $\Delta u_{0,dy-Ce}, \Delta u_{0,dy-Cs}$ – погрешностные постоянные составляющие выходных сигналов ДУ-С; $\Delta u_{MX,dy-Ce}, \Delta u_{MX,dy-Cs}$ и $\Delta \Psi_{phc} \Delta \Psi_{phs}$ – амплитуды [В] и сдвиги [рад] фаз погрешностных несущих составляющих (с постоянными амплитудами); $\Delta k_{dyXe}, \Delta k_{dyXs}$ – отклонения [В/мкм] крутизны экстремальных смещений $x_{\phi 1}, x_{\phi 2}$ от номинального значения k_{dyXh} ; $\Delta \Psi_{qhc}, \Delta \Psi_{qhs}$ – погрешности [рад] начальной фазы составляющих с переменными амплитудами.

Соответственно из (5.8), (5.9) сигналы на выходах синхронных детекторов СДhc, СДhs имеют вид (постоянные составляющие $\Delta u_{0,dy-Cc}$, $\Delta u_{0,dy-Cs}$ на выходы детекторов не проходят): $u_{\text{выхСДhc}} = (k_{chH} + \Delta k_{chc}) \cdot \Delta u_{\text{мхДy-Cc}} + (k_{chH} + \Delta k_{chc}) \cdot (k_{dyXH} + \Delta k_{dyXc}) \cdot x_{\phi 1} \cdot \cos(\omega_r t + \psi_r);$ (5.10)

$$\mathbf{u}_{\text{BEXCZIDS}} = (k_{\text{chH}} + \Delta k_{\text{chS}}) \cdot \Delta \mathbf{u}_{\text{MXZIY-CS}} + (k_{\text{chH}} + \Delta k_{\text{chS}}) \cdot (k_{\text{JYXH}} + \Delta k_{\text{JYXS}}) \cdot \mathbf{x}_{\varphi 2} \cdot \cos(\omega_{\text{r}} t + \psi_{\text{r}}),$$
(5.11)

где: k_{chн} – номинальный безразмерный коэффициент передачи сигнала синхронного детектора СДh; Δk_{chc} , Δk_{chs} – безразмерные погрешности коэффициентов передачи сигналов синхронных детекторов СДhc и CДhs.

Откуда получаем сигналы на выходах синхронных детекторов СДгс, СДгs (постоянные составляющие, связанные с $\Delta u_{MX,DY-Cc}$ и $\Delta u_{MX,DY-Cs}$, на выходы детекторов не проходят):

$$\mathbf{u}_{\text{BMXCArc}} = \Delta \mathbf{u}_{\text{crc}} + (\mathbf{k}_{\text{crH}} + \Delta \mathbf{k}_{\text{crc}}) \cdot (\mathbf{k}_{\text{chH}} + \Delta \mathbf{k}_{\text{chc}}) \cdot (\mathbf{k}_{\text{A}\text{y}\text{XH}} + \Delta \mathbf{k}_{\text{A}\text{y}\text{Xc}}) \cdot \mathbf{x}_{\varphi_1};$$
(5.12)

$$u_{\text{BbixC} \Delta r_{s}} = \Delta u_{\text{crs}} + (k_{\text{crH}} + \Delta k_{\text{crs}}) \cdot (k_{\text{chH}} + \Delta k_{\text{chs}}) \cdot (k_{\text{A}yXH} + \Delta k_{\text{A}yXs}) \cdot x_{\phi 2}, \qquad (5.13)$$

где: k_{crh} – номинальный безразмерный коэффициент передачи сигнала синхронного детектора СДr; Δu_{crc} , Δu_{crs} и Δk_{crc} , Δk_{crs} – погрешностные постоянные составляющие [B] сигналов и безразмерные погрешности коэффициентов передачи синхронных детекторов СДrc и СДrs.

Из (5.12), (5.13) следуют сигналы (A_c, A_s) на выходах аналого-цифровых преобразователей:

$$A_{c} = \Delta u_{aunc} + (k_{aunH} + \Delta k_{aunc}) \cdot u_{auxCdrc} = c_{2} + (k_{aunH} + \Delta k_{aunc}) \cdot (k_{crH} + \Delta k_{crc}) \cdot (k_{chH} + \Delta k_{chc}) \cdot (k_{dyXH} + \Delta k_{dyXc}) \cdot x_{\phi 1} = c_{2} + (k_{aunXH} + \Delta k_{aunXc}) \cdot x_{\phi 1};$$

$$A_{s} = \Delta u_{auns} + (k_{aunH} + \Delta k_{auns}) \cdot u_{auxCdrs} = c_{1} + (k_{aunH} + \Delta k_{auns}) \cdot (k_{crH} + \Delta k_{crs}) \cdot (k_{chH} + \Delta k_{chs}) \cdot (k_{dyXH} + \Delta k_{dyXs}) \cdot x_{\phi 2} = c_{1} + (k_{aunXH} + \Delta k_{aunXs}) \cdot x_{\phi 2},$$

$$(5.14)$$

где: k_{ацпн} – номинальный безразмерный коэффициент передачи сигналов АЦП;

 Δu_{aunc} , Δu_{auns} и Δk_{aunc} , Δk_{auns} – остаточные постоянные составляющие [B] сигналов и безразмерные погрешности коэффициентов передачи сигналов АЦП; c₁, c₂ – постоянные составляющие [B] сигналов A_s, A_c, не зависящие от величин смещений $x_{\phi 1} x_{\phi 2}$,

$$c_2 = \Delta u_{aunc} + (k_{aunH} + \Delta k_{aunc}) \cdot \Delta u_{crc} \approx \Delta u_{aunc} + k_{aunH} \cdot \Delta u_{crc}; \qquad (5.16)$$

$$c_1 = \Delta u_{au\pi s} + (k_{au\pi H} + \Delta k_{au\pi s}) \cdot \Delta u_{crs} \approx \Delta u_{au\pi s} + k_{au\pi H} \cdot \Delta u_{crs}; \qquad (5.17)$$

k_{ацпХн} и Δ k_{ацпХс}, Δ k_{ацпХs} – номинальная крутизна [В/мкм] экстремальных смещений x_{φ1}, x_{φ2} и отклонения их крутизны [В/мкм] от номинальной для выходных сигналов аналогоцифровых преобразователей АЦПс и АЦПs (соответственно).

$$\mathbf{k}_{\mathrm{aunXH}} = \mathbf{k}_{\mathrm{aunH}} \cdot \mathbf{k}_{\mathrm{crH}} \cdot \mathbf{k}_{\mathrm{dyXH}}.$$
(5.18)

Из (5.14), (5.15), пренебрегая произведениями погрешностей (малых величин), имеем

$$\Delta k_{aunXc} \approx \Delta k_{dyXc} \cdot k_{chH} \cdot k_{crH} \cdot k_{aunH} + k_{dyXH} \cdot \Delta k_{chc} \cdot k_{crH} \cdot k_{aunH} + k_{mXH} \cdot k_{m} \cdot \lambda k_{m} \cdot \lambda k_{m} \cdot k_{m} \cdot \lambda k_{m$$

$$+ k_{AYXH} \cdot k_{chH} \cdot \Delta k_{crc} \cdot k_{aunH} + k_{AYXH} \cdot k_{chH} \cdot k_{crH} \cdot \Delta k_{aunc};$$

$$\Delta k_{aunc} \times \Delta k_{aunc} \times k_{aunc} + k$$

$$\Delta K_{aunXs} \approx \Delta K_{dyXs} \cdot K_{chH} \cdot K_{crH} \cdot K_{aunH} + K_{dyXH} \cdot \Delta K_{chs} \cdot K_{crH} \cdot K_{aunH} +$$

$$+ k_{\text{дуXH}} \cdot k_{\text{chH}} \cdot \Delta k_{\text{crs}} \cdot k_{\text{aufH}} + k_{\text{дуXH}} \cdot k_{\text{chH}} \cdot k_{\text{crH}} \cdot \Delta k_{\text{auffs}}.$$
(5.20)

Выходные сигналы A_c, A_s из (5.14), (5.15), используя (5.1), можно представить в виде:

$$A_{c} = c_{2} + (k_{a \downarrow \Pi X H} + \Delta k_{a \downarrow \Pi X c}) \cdot x_{MX} \cdot \cos 2\theta = c_{2} + A_{2} \cdot \cos 2\theta; \qquad (5.21)$$

$$A_{s} = c_{1} + (k_{au\pi XH} + \Delta k_{au\pi XS}) \cdot x_{MX} \cdot \sin 2\theta = c_{1} + A_{1} \cdot \sin 2\theta, \qquad (5.22)$$

где: A_1 , A_2 – коэффициенты [B] пропорциональности зависимостей $A_s(\sin 2\theta)$, $A_c(\cos 2\theta)$,

$$A_2 = (k_{au\pi Xu} + \Delta k_{au\pi Xc}) \cdot x_{ux}; \qquad (5.23)$$

$$A_{1} = (k_{au\pi Xh} + \Delta k_{au\pi Xs}) \cdot x_{MX}.$$
(5.24)

В общем случае $A_1 \neq A_2$ и относительная разность (γ) коэффициентов A_1 и A_2 (безразмерная малая величина) равна:

$$\gamma = 2(A_1 - A_2)/(A_1 + A_2). \tag{5.25}$$

Подставляя выражения (5.23), (5.24) в (5.25), учитывая (5.18) и считая

 $\Delta k_{aunXs} / k_{aunXH} \ll 1, \ \Delta k_{aunXc} / k_{aunXH} \ll 1,$ (5.26)

имеем

$$\gamma \approx \left(\Delta k_{a \downarrow \Pi X s} - \Delta k_{a \downarrow \Pi X c}\right) / k_{a \downarrow \Pi X H}.$$
(5.27)

6. Выводы

6.1 Представленная работа исследует передачу сигналов ориентации стоячей волны,

преобразуемых ёмкостными датчиками, в волновом твердотельном гироскопе (ВТГ). Проведён анализ формирования и прохождения этих сигналов (вызванных периодическими радиальными смещениями кромки резонатора ВТГ) по синусному («As») и косинусному («Ac») каналам до аналого-цифровых преобразователей (АЦП) при неподвижном основании ВТГ.

6.2 Используя электрический аналог математической модели конденсатора переменной ёмкости и символический метод расчёта электрических цепей, получены аналитические зависимости сигналов на входах буферных усилителей от параметров измерительных цепей ёмкостных датчиков при питании их от источников постоянного и переменного напряжения.
6.3 На примере работы функциональной схемы измерения угла (θ) положения стоячей волны при питании датчиков от источника переменной ЭДС показано формирование и получение выходных сигналов (A_s, A_c) АЦП синусного и косинусного каналов. Эти сигналы имеют вид (5.21), (5.22) при различии коэффициентов A₁, A₂ и неравенстве нулю коэффициентов c₁, c₂.
6.4 Рост модуля относительной разности (|γ|) коэффициентов A₁ и A₂ обуславливается ростом модуля относительной разности (5.27) отклонений крутизны экстремальных смещений

 $(\Delta k_{aunXs}, \Delta k_{aunXc})$ на выходах АЦПс и АЦПs. Эти отклонения могут быть вызваны (см.

(5.19), (5.20)) накопленным отличием, как в параметрах сигналов отдельных датчиков, так и в коэффициентах передачи блоков в каналах «As» и «Ac».

6.5 Отличие постоянных составляющих (c₁, c₂) сигналов A_s, A_c от нуля, вызвано (5.16), (5.17) наличием постоянных составляющих сигналов (нулевых сигналов) на выходах СДh и АЦП.
6.6 Вероятность увеличения погрешностей по п. 6.4 выше, чем по п. 6.5, так как в п. 6.4 участвуют гораздо больше параметров и коэффициентов передачи.

Библиографический список

1. Журавлев В.Ф., Климов Д.М. Волновой твердотельный гироскоп. – М.: Наука, 1985.-125 с.

2. Пельпор Д.С. и др. Гироскопические приборы и системы. – М.: Высш. шк., 1988.-424 с.

3. Матвеев В.А., Липатников В.И., Алехин А.В. Проектирование волнового твердотельного гироскопа. – М.: Изд-во МГТУ им. Баумана, 1998.- 168 с.

4. Матвеев В.А., Лунин Б.С., Басараб М.А. Навигационные системы на волновых твердотельных гироскопах. – М.: ФИЗМАТЛИТ, 2008.- 240 с.

5. Нуберт Г.П. Измерительные преобразователи неэлектрических величин.- Л.: Энергия, 1970.-300с.

6. Боднер В.А., Алфёров А.В. Измерительные приборы: В 2 т.-М.: Изд-во стандартов, 1986. Т.1. Теория измерительных приборов. Измерительные преобразователи. – 392с.

7. Мачехин П.К. и др. Твердотельный волновой гироскоп// Патент РФ. 7G01C 19/56. RU 2196964. (2003).

 Лунин Б.С. Физико-химические основы разработки полусферических резонаторов волновых твердотельных гироскопов. – М.: Изд-во МАИ, 2005.- 224 с.

9. Куликовский К.Р., Купер В.Я.. Методы и средства измерений. М.: Энергоатомиздат, 1986.-448с.

Сведения об авторе

Захаров Александр Александрович, ведущий инженер ОАО «ГосНИИП», 129226, Москва, проспект Мира, 125, телетайп 112654, e-mail: corund@netbynet.ru