

УДК 531.383

© 1989

С. С. РИВКИН

К ДИНАМИКЕ ГИРОТАХОМЕТРА ПРИ СЛУЧАЙНЫХ ВОЗДЕЙСТВИЯХ

Получены общие формулы для динамических погрешностей гироскопа (ГТ), предназначенного для измерения угловой скорости качки корабля при гармоническом и случайном законах ее изменения. Приведенные формулы позволяют производить расчет погрешностей ГТ при заданной его структуре и известных характеристиках измеряемого полезного сигнала, а также осуществлять предварительный выбор параметров прибора, исходя из точностных требований. Установлена математическая связь между погрешностями ГТ при регулярной и нерегулярной качке корабля. Показано, что для приближенных расчетов погрешностей ГТ можно качку корабля полагать регулярной. При более точном расчете погрешностей ГТ и при выборе их параметров, особенно для приборов прецизионного типа, следует пользоваться формулами, полученными для условий нерегулярного волнения моря. Сказанное справедливо не только для ГТ, но и для других измерительных приборов рассматриваемого типа. Вследствие существенной зависимости динамических погрешностей измерительных приборов от вида аппроксимации спектральной плотности входного полезного сигнала всестороннее теоретическое и экспериментальное исследование вероятностных характеристик случайных колебаний объектов является актуальной задачей.

1. В различных областях техники широкое применение получили приборы, которые служат для измерения некоторых переменных величин, имеющих колебательный характер. По классификации Крылова [1] эти приборы предназначены для записи именно «возмущающей силы». Обычно к ним предъявляются весьма высокие точностные требования. Среди погрешностей этих приборов наиболее существенными являются динамические погрешности, возникающие при измерении параметров, характеризующих колебательное движение объекта (качка корабля, колебания летательного аппарата и др.). В связи с этим целью статьи является исследование динамических погрешностей рассматриваемого типа измерительных приборов, получение для них расчетных формул, которые могут быть использованы при решении прикладных задач.

2. В качестве примера определим динамические погрешности гироскопического измерителя угловой скорости — гироскопа (ГТ), который получил широкое применение в системах управления подвижными объектами, а также в бесплатформенных системах навигации и стабилизации [2, 3]. Рассмотрим ГТ с «электрической» пружиной [4, 5], где чувствительный элемент представляет собой двухстепенной гироскоп на поплавок-подвесе [6]. Предположим, что ГТ измеряет угловую скорость бортовой качки корабля $u_x = \dot{\theta}$ (θ — угол бортовой качки). Уравнение ГТ, пренебрегая влиянием возмущающих воздействий, можно записать в виде [4, 5]:

$$J_0 \ddot{\beta} + b \dot{\beta} + c \beta = H u_x \quad (2.1)$$

Здесь H — кинетический момент гироскопа, J_0 — момент инерции поплавкового гироскопа относительно оси его вращения, β — угол поворота поплавка, b — коэффициент демпфирования, c — коэффициент жесткости электрической пружины.

Вводя обозначения:

$$T = \left(\frac{J_0}{c} \right)^{1/2} = \frac{1}{n}, \quad n = \left(\frac{c}{J_0} \right)^{1/2}, \quad \xi = \frac{b}{2(J_0 c)^{1/2}}, \quad k = \frac{H}{c} \quad (2.2)$$

перепишем уравнение (2.1) в виде

$$T^2 \beta'' + 2\xi T \beta' + \beta = k u_x \quad (2.3)$$

где T — постоянная времени ГТ, ξ — относительный коэффициент затухания, k — передаточный коэффициент, $n = 1/T$ — частота собственных незатухающих колебаний.

Заметим, что уравнение типа (2.3) характеризует колебательные процессы, происходящие во многих механических и электрических системах [7, 8]. Поэтому приводимые далее расчетные формулы справедливы для различных измерительных приборов рассматриваемого типа.

В положении статистического равновесия при $u_x = \text{const}$ показания ГТ будут

$$\beta_s = k u_x \quad (2.4)$$

3. Определим динамическую погрешность ГТ при изменении угловой скорости $u_x(t)$ по гармоническому закону

$$u_x(t) = a_x \sin \omega t \quad (3.1)$$

где a_x — амплитуда, ω — круговая частота.

Вводя (3.1) в уравнение (2.3), для вынужденных колебаний ГТ получим зависимость

$$\beta(t) = a_x A(\omega) \sin[\omega t + \varphi(\omega)] \quad (3.2)$$

где амплитудная $A(\omega)$ и фазовая $\varphi(\omega)$ частотные характеристики ГТ определяются формулами

$$A(\omega) = \frac{k}{[(1 - T^2 \omega^2)^2 + 4\xi^2 T^2 \omega^2]^{1/2}}, \quad \varphi(\omega) = -\text{arctg} \frac{2\xi T \omega}{1 - T^2 \omega^2} \quad (3.3)$$

Амплитуда вынужденных колебаний ГТ будет

$$\beta_0 = a_x A(\omega) = k a_x \gamma \quad (3.4)$$

$$\gamma = \beta_0 / \beta_s = [(1 - T^2 \omega^2)^2 + 4\xi^2 T^2 \omega^2]^{-1/2} \quad (3.5)$$

— коэффициент динамичности, который для уменьшения динамических искажений в показаниях прибора по амплитуде в заданном диапазоне частот ω колебаний объекта должен быть близким к единице [1].

Динамическая погрешность ГТ определяется соотношением

$$e(t) = \beta(t) / k - u_x(t) \quad (3.6)$$

или, учитывая (3.2) и (3.1),

$$e(t) = a_x k^{-1} A(\omega) \sin[\omega t + \varphi(\omega)] - a_x \sin \omega t \quad (3.7)$$

Погрешность e характеризуется двумя величинами: амплитудной погрешностью

$$e_a = (\gamma - 1) 100\% \quad (3.8)$$

и погрешностью из-за фазового сдвига e_φ , наибольшее значение которой e_0 при $A(\omega)/k = \gamma \approx 1$ и при малом $\varphi(\omega)$ [1] согласно (3.7) определяется формулой

$$e_0 = a_x \sin \varphi(\omega) \quad (3.9)$$

При малом $\varphi(\omega)$ и $T^2 \omega^2 \ll 1$ в силу (3.3) и (2.2) имеем (знак минус опускаем)

$$e_0 = 2a_x \xi T \omega = a_x b \omega / c \quad (3.10)$$

Пример 1. Вычислить динамические погрешности ГТ поплавкового типа с параметрами [6] $H = 100,03 \cdot 10^{-5}$ Н·м·с (10,2 гс·см·с), $J_0 = 0,343 \cdot 10^{-5}$ Н·м·с² (0,035 гс·см·с²), $c = 4845 \cdot 10^{-5}$ Н·м/рад (494 гс·см/рад), $b = 50 \cdot 10^{-5}$ Н·м·с (5,1 гс·см·с). ГТ изме-

рывает угловую скорость бортовой качки корабля $u_x = \theta^*$; примем [4]: $\theta_0 = 10^\circ$, $T_0 = 8$ с, $\omega = 0,8$ с⁻¹; тогда $u_{x0} = \theta_0^* = a_x = 0,14$ с⁻¹.

С помощью приведенных выше формул находятся основные характеристики ГТ $n = 119$ с⁻¹, $T = 0,0084$ с, $k = 0,0206$ с, $\zeta = 0,613$, $\beta_s = 9,92'$, $\gamma = 1,00002$, $\varphi(\omega) = -28'20''$.

По формулам (3.8) и (3.10) определяются динамические погрешности ГТ $e_a = 0,002\%$, $e_0 = 11,56 \cdot 10^{-4}$ с⁻¹.

Из примера следует, что амплитудная погрешность ГТ e_a мала. Погрешность ГТ e_0 из-за фазового сдвига является существенной. Возможности ее уменьшения следуют из формулы (3.10).

4. Определим динамическую погрешность ГТ при условии, что измеряемая им угловая скорость $u_x(t) = \theta^*(t)$ — нормальная стационарная случайная функция времени, полной характеристикой которой являются математическое ожидание $\langle u_x(t) \rangle$ и корреляционная функция $K_{u_x}(\tau)$ или спектральная плотность $S_{u_x}(\omega)$. Примем, что

$$\langle u_x(t) \rangle = \langle \theta^*(t) \rangle = 0 \quad (4.1)$$

При указанной постановке задачи в согласии с уравнением (2.3) и соотношением (3.6) динамическая погрешность ГТ $e(t)$ по окончании переходного процесса также будет нормальной стационарной случайной функцией, и для определения ее вероятностных характеристик, в частности дисперсии $D[e]$, можно воспользоваться спектральной теорией случайных функций [9].

В силу уравнения (2.3) и зависимостей (3.6) и (4.1) в установившемся режиме

$$\langle \beta(t) \rangle = \langle e(t) \rangle = 0 \quad (4.2)$$

Выразив в уравнении (2.3) с учетом (4.2) $\beta(t)$ через $e(t)$ (см. (3.6)), получим уравнение для ошибки ГТ

$$T^2 \ddot{e} + 2\zeta T \dot{e} + e = -T^2 \ddot{u}_x - 2\zeta T \dot{u}_x \quad (4.3)$$

которому соответствует передаточная функция ГТ по ошибке

$$W_e(s) = \frac{e(s)}{-u_x(s)} = \frac{T^2 s^2 + 2\zeta T s}{T^2 s^2 + 2\zeta T s + 1} \quad (4.4)$$

Для спектральной плотности $S_e(\omega)$ погрешности $e(t)$ справедливо выражение

$$S_e(\omega) = |W_e(j\omega)|^2 S_{u_x}(\omega) = \frac{T^4 \omega^4 + 4\zeta^2 T^2 \omega^2}{(1 - T^2 \omega^2)^2 + 4\zeta^2 T^2 \omega^2} S_{u_x}(\omega) \quad (4.5)$$

Тогда для дисперсии динамической погрешности ГТ получим

$$D[e] = \int_{-\infty}^{\infty} S_e(\omega) d\omega \quad (4.6)$$

Выражение (4.5) позволяет высказать некоторые общие соображения о требованиях к виду аппроксимации спектральной плотности $S_{u_x}(\omega)$ входного полезного сигнала $u_x(t) = \theta^*(t)$. Необязательным является выполнение условия $S_{u_x}(0) = 0$, так как в силу (4.5) $S_e(0) = 0$, что имеет реальный физический смысл. Ввиду резонансного свойства прибора существенное влияние на его динамическую погрешность оказывает уровень спектральной плотности $S_{u_x}(\omega)$ в окрестности собственной частоты $\omega = n = 1/T$. В согласии со сказанным для корреляционной функции полезного сигнала примем [9]:

$$K_{\theta^*}(\tau) = A_0 e^{-\mu|\tau|} (\cos \lambda \tau + (\mu/\lambda) \sin \lambda |\tau|) \quad (4.7)$$

$$A_0 = D[\theta^*] = b_0^2 D[\theta], \quad b_0^2 = \mu^2 + \lambda^2 \quad (4.8)$$

$D[\theta]$ — дисперсия углов бортовой качки, μ — коэффициент нерегулярности качки, λ — преобладающая частота качки корабля на нерегулярном волнении.

Корреляционной функции (4.7) соответствует выражение для спек-

$$S_{\theta}(\omega) = \frac{2A_{\theta} \mu}{\pi} \frac{b_{\theta}^2}{\omega^4 + 2a_{\theta} \omega^2 + b_{\theta}^4} \quad (4.9)$$

$$a_{\theta} = \mu^2 - \lambda^2 \quad (4.10)$$

Согласно (4.9) ординаты функции $S_{\theta}(\omega)$ весьма быстро убывают с ростом частоты ω и практически равны нулю в окрестности собственной частоты прибора. Целесообразность применения аппроксимации вида (4.9) подтверждается расчетами качки корабля на нерегулярном волнении [10], показывающими, что спектры качки ограничены по частоте несколькими единицами радиан в секунду.

Подставляя (4.9) в (4.5) и сводя интеграл (4.6) к табличному [9], получим формулу

$$D[e] = \frac{4T^2 \zeta^2 b_{\theta}^2 + T \left(\frac{\mu}{\zeta} T^2 b_{\theta}^2 + 4\zeta \mu T^2 b_{\theta}^2 + T^3 b_{\theta}^4 \right)}{(1 - T^2 b_{\theta}^2)^2 + 4[T^2 \zeta^2 b_{\theta}^2 + T \mu (\zeta + T \mu) + T^3 \zeta \mu b_{\theta}^2]} D[\theta^*] \quad (4.11)$$

которая выражает дисперсию динамической погрешности ГТ в зависимости от характеристик $D[\theta^*]$, b_{θ}^2 , μ входного полезного сигнала, а также от параметров T , ζ прибора.

Пример 2. Вычислить вероятностные характеристики динамической погрешности ГТ (пример 1) при измерении угловой скорости бортовой качки $u_x(t) = \theta^*(t)$ для исходных данных: $D[\theta^*] = 22,1 \cdot 10^{-4} \text{ с}^{-2}$, $\mu = 0,1 \text{ с}^{-1}$, $\lambda = 0,8 \text{ с}^{-1}$.

По формуле (4.11) с учетом (4.8) находим $D[e] = 15,04 \cdot 10^{-8} \text{ с}^{-2}$; тогда среднеквадратичная и наибольшая погрешности ГТ будут: $\sigma_e = \sqrt{D[e]} = 3,88 \cdot 10^{-4} \text{ с}^{-1}$, $e_m = 3\sigma_e = 11,64 \cdot 10^{-4} \text{ с}^{-1}$.

Сопоставляя примеры 1 и 2, видим, что динамическая погрешность ГТ при нерегулярной качке корабля близка к погрешности прибора в условиях регулярной качки, что характерно для узкополосного процесса качки, спектральная плотность которого аппроксимируется выражением вида (4.9).

Установим математическую связь между динамическими погрешностями ГТ при регулярной и нерегулярной качке, т. е. сопоставим выражения (3.10) и (4.11). Расчеты показали, что для принятых параметров ГТ (пример 1) и характеристик входного сигнала (пример 2) знаменатель в формуле (4.11) практически равен единице; в числителе (4.11) достаточно удержать члены с T^2 и с T^3 ; так как $\mu/\lambda \ll 1$, то можно принять $b_{\theta} \approx \lambda$ и не учитывать слагаемое с μ^2 . Тогда формула (4.11) примет вид

$$D[e] = (4T^2 \zeta^2 \lambda^2 + T^2 \lambda^2 (1 + 4\zeta^2) \zeta^{-1} T \mu) D[\theta^*] \quad (4.12)$$

Первое слагаемое правой части соответствует погрешности ГТ при регулярной качке с частотой $\omega = \lambda$; второе слагаемое, содержащее коэффициент нерегулярности μ , определяет влияние на погрешность ГТ нерегулярного характера качки корабля. Действительно, при $\mu = 0$ формула (4.12) принимает вид

$$\sigma_e = 2\zeta T \lambda \sigma_{\theta} \quad (4.13)$$

соответствующий при $\lambda = \omega$ зависимости (3.10), в которой $a_x = u_{x0} = \theta_{\theta}^*$ — амплитудное значение угловой скорости бортовой качки.

Для числовых данных примеров 1 и 2 значение первого члена, стоящего в скобках в правой части формулы (4.12), составляет $0,68 \cdot 10^{-4}$, а значение второго члена $0,016 \cdot 10^{-4}$, что подтверждает сделанный выше вывод о малом увеличении динамической погрешности ГТ за счет нерегулярного характера качки при использовании для спектральной плотности $S_{\theta}(\omega)$ полезного сигнала выражения (4.9) и принятых параметров ГТ (пример 1).

Пользуясь обозначениями (2.2), формулу (4.12) можно преобразовать к виду

$$D[e] = \left[\frac{b^2}{c^2} \lambda^2 + 2 \frac{J_0}{c} \lambda^2 \left(\frac{J_0}{b} + \frac{b}{c} \right) \mu \right] D[\theta^*] \quad (4.14)$$

Это соотношение позволяет осуществить предварительный выбор основных параметров ГТ J_0 , b и c .

В прикладной теории гироскопов для корреляционной функции $K_{\theta}(\tau)$ часто используют выражение [4, 9]:

$$K_{\theta}(\tau) = A_{\theta} b_{\theta}^2 e^{-\mu|\tau|} (\cos \lambda \tau - (\mu/\lambda) \sin \lambda |\tau|) \quad (4.15)$$

где $A_{\theta} = D[\theta]$ — дисперсия углов бортовой качки.

Корреляционной функции (4.15) соответствует выражение для спектральной плотности

$$S_{\theta}(\omega) = \frac{2A_{\theta}\mu}{\pi} \frac{b_{\theta}^2 \omega^2}{\omega^4 + 2a_{\theta}\omega^2 + b_{\theta}^4} \quad (4.16)$$

ординаты которой, в отличие от аппроксимации $S_{\theta}(\omega)$ вида (4.9), весьма медленно убывают с увеличением частоты ω , что, вообще говоря, не отражает характер качки корабля на нерегулярном волнении моря [10].

Подставляя (4.16) в (4.5) и сводя интеграл (4.6) к табличному [9], получим выражение для дисперсии $D[e]$ динамической погрешности ГТ, которое отличается от (4.11) лишь некоторыми членами в числителе. Не приводя точной формулы для $D[e]$, заметим, что при тех же допущениях, которые принимались при упрощении (4.11), выражение для $D[e]$ можно представить в виде

$$D[e] = (4T^2 \xi^2 \lambda^2 + (1 + 4\xi^2)^{-1} \xi^{-1} T \mu) D[\theta'] \quad (4.17)$$

Формула (4.17) имеет ту же структуру, что и зависимость (4.12). При этом слагаемые, характеризующие влияние регулярной качки, одинаковы; отличаются лишь слагаемые из-за нерегулярности качки. Расчеты показывают, что при использовании для $S_{\theta}(\omega)$ выражения (4.16) погрешности ГТ, вычисленные по формуле (4.17), существенно возрастают и намного отличаются от ошибок прибора в условиях регулярной качки корабля, что не должно иметь места при узкополосном характере спектральной плотности качки. Поэтому при расчете динамических погрешностей ГТ, а также погрешностей аналогичных измерительных приборов, обладающих весьма малыми постоянными времени T , использование для спектральной плотности полезного сигнала выражений вида (4.16) нецелесообразно. Наоборот, при анализе динамики гироскопических устройств, относящихся к стабилизаторам (гировертикали, гиромаятники, силовые гироскопические стабилизаторы, гирокомпасы и др.), использование для спектральных плотностей кинематических параметров качки $S_{\theta}(\omega)$, $S_{\theta}(\omega)$ выражений вида (4.16) весьма целесообразно, так как они обладают важным для этих устройств свойством $S_{\theta}(\omega) = S_{\theta}(\omega) = 0$, а медленность убывания ординат функций $S_{\theta}(\omega)$, $S_{\theta}(\omega)$ с ростом частоты ω не является для указанных гироскопических устройств существенным, так как они имеют высокие сглаживающие свойства при значительных частотах колебаний

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Крылов А. Н. О некоторых дифференциальных уравнениях математической физики. М.; Л.: ГИТТЛ, 1950. 368 с.
2. Ишлинский А. Ю. Ориентация, гироскопы и инерциальная навигация. М.: Наука, 1976. 670 с.
3. Климов Д. М. Инерциальная навигация на море/Отв. ред. А. Ю. Ишлинский. М.: Наука, 1984. 116 с.
4. Ривкин С. С. Теория гироскопических устройств. Ч. II. Л.: Судостроение, 1964. 545 с.
5. Одинцов А. А. Теория и расчет гироскопических приборов. Киев: Вища школа, 1985. 392 с.
6. Сломьянский Г. А., Прядилов Ю. Н. Поплавковые гироскопы и их применение. М.: Оборонгиз, 1958. 244 с.
7. Бугенин Н. В., Луц Я. Л., Меркин Д. Р. Курс теоретической механики. Т. II. М.: Наука, 1979. 543 с.
8. Ден-Гартог Дж. П. Механические колебания. М.: Физматгиз, 1960. 580 с.
9. Свешников А. А., Ривкин С. С. Вероятностные методы в прикладной теории гироскопов. М.: Наука, 1974. 536 с.
10. Справочник по теории корабля. Т. 2. Л.: Судостроение, 1985. 440 с.

Ленинград

Поступила в редакцию
6.V.1988