

$\frac{N}{n}$	a	σ	$s^2(\tilde{x}(\infty))$	$s^2(\tilde{x} \times \times (\alpha_{\min}))$	α_{\min}	$\frac{N}{n}$	a	σ	$s^2(\tilde{x}(\infty))$	$s^2(\tilde{x} \times \times (\alpha_{\min}))$	α_{\min}
1	0,0025	0,02	0,00075	0,00014	2,2	11	0,0075	0,02	0,0059	0,00024	0,8
2	0,0025	0,04	0,00091	0,00042	4,2	12	0,0075	0,04	0,0061	0,00065	1,5
3	0,0025	0,06	0,0012	0,00079	7,0	13	0,0075	0,06	0,0063	0,0012	2,2
4	0,0025	0,08	0,0016	0,0013	10,0	14	0,0075	0,08	0,0067	0,0019	2,9
5	0,0025	0,10	0,0020	0,0018	16,0	15	0,0075	0,10	0,0072	0,0028	3,6
6	0,005	0,02	0,0027	0,00018	1,2	16	0,01	0,02	0,010	0,00024	0,6
7	0,005	0,04	0,0028	0,00055	2,2	17	0,01	0,04	0,011	0,00073	1,2
8	0,005	0,06	0,0031	0,0010	3,2	18	0,01	0,06	0,011	0,0014	1,7
9	0,005	0,08	0,0035	0,0016	4,2	19	0,01	0,08	0,011	0,0022	2,2
10	0,005	0,10	0,0040	0,0023	5,0	20	0,01	0,10	0,012	0,0031	2,7

Выберем в качестве оценки величины α^* значение α_{\min} , доставляющее минимум функционалу $\tilde{J}_0(\alpha)$.

3. **Алгоритм и пример применения.** Алгоритм вычисления оценки $\tilde{x}(\alpha_{\min})$ состоит из следующей последовательности операций:

- 1) составляется матрица M и вычисляется матрица $M^T M$;
- 2) вычисляются собственные значения $\{\lambda_i\}_1^{n-m}$ и собственные векторы $\{p_i\}_1^n$ матрицы $M^T M$ и строится матрица

$$P = \|p_1: \dots: p_n\|;$$

- 3) находится значение вектора $\tilde{z} = P^T y$;
- 4) находится значение α_{\min} , доставляющее минимум функции $\tilde{J}_0(\alpha)$;
- 5) вычисляется оценка

$$\tilde{x}(\alpha_{\min}) = P(I + \alpha_{\min} L)^{-1} \tilde{z}.$$

Покажем эффективность оценки $\tilde{x}(\alpha_{\min})$ на следующем модельном примере. Пусть нестационарный периодический процесс удовлетворяет модели

$$y(i) = (1 + ai) \sin(2\pi 10i/n) + \varepsilon_i;$$

$$\varepsilon_i \in N(0, \sigma^2), n = 50; i = 1, \dots, n.$$

Среднеквадратические ошибки оценивания его детерминированной составляющей по методу наименьших квадратов с ограничениями и с помощью выражения $\tilde{x}(\alpha_{\min})$ при различных сочетаниях параметров a и σ представлены в таблице.

ЛИТЕРАТУРА

1. Андерсон Т. Статистический анализ временных рядов.— М.: Мир, 1976.
2. Себер Д. Линейный регрессионный анализ.— М.: Мир, 1980.

Поступила в редакцию 26 февраля 1986 г.

УДК 621.317.7

И. И. КРАСНЕНКО, В. А. ФЕДОРОВ

(Томск)

ИССЛЕДОВАНИЕ ТОЧНОСТНЫХ ХАРАКТЕРИСТИК ДВУХТОЧЕЧНОГО КОРРЕЛЯЦИОННОГО МЕТОДА ИЗМЕРЕНИЯ ЧАСТОТЫ УЗКОПОЛОСНЫХ СЛУЧАЙНЫХ СИГНАЛОВ

Цель данной работы — исследование точностных характеристик двухточечного корреляционного метода (ДКМ) измерения частоты узкополосных стационарных случайных сигналов в сравнении с методом счета нулей (МСН), который является одним из самых популярных на

практике. Статистические характеристики МСН достаточно хорошо изучены, для ДКМ таких исследований не проводилось, за исключением описанных в [1] тестовых испытаний при дистанционных акустических доплеровских измерениях скорости ветра V ($V = cf_d/2f_n$, где c — скорость звука; $f_d = f_c - f_n$ — доплеровский сдвиг частоты принимаемого сигнала f_c относительно излучаемой f_n). В работе [2] приведен ряд профилей V , полученных ДКМ и спектральными методами в сравнении с эталонными локальными измерениями, проводимыми на башне. На основании достаточно хорошего совпадения всех указанных профилей и с учетом простоты реализации делается вывод о преимущественном использовании ДКМ. В то же время не приводятся величины достигаемых в ходе экспериментов отношений сигнал/шум (С/Ш) и не указаны ограничения данного метода, которые, как укажем ниже, существуют. Целесообразно показать реальные возможности этого метода, учитывая его возможное применение не только в акустическом зондировании атмосферы, но и в других областях.

Идея ДКМ измерения частоты узкополосных сигналов, корреляционная функция (КФ) которых представима в виде $B_c(\tau) = \sigma_c^2 \rho_c(\tau) \times \times \cos 2\pi f_c \tau$, где σ_c^2 — мощность сигнала; f_c — средняя частота; $\rho_c(\tau)$ — огибающая КФ, достаточно проста. Учитывая, что $\rho_c(\tau)$ — медленно меняющаяся функция по сравнению с высокочастотным заполнением, запишем отношение двух значений КФ $B_c(\tau)$ при некотором малом $\tau = \tau_1$ и $\tau = 0$:

$$B_c(\tau_1)/B_c(0) \simeq \cos 2\pi f_c \tau_1. \quad (1)$$

Отсюда получается выражение для оценки частоты

$$\widehat{f}_c = \arccos R / (2\pi \tau_1), \quad (2)$$

где $R = \widehat{B}(\tau_1)/\widehat{B}(0)$; $\widehat{B}(\tau_1)$ и $\widehat{B}(0)$ — измеренные значения КФ. При этом предполагаем, что на вход измерительной системы поступает не только исследуемый полезный сигнал $s(t)$, но и аддитивный шум $n(t)$. Поэтому измеряться будет КФ смеси «сигнал + шум», т. е.

$$\widehat{B}(\tau) = \frac{1}{T - |\tau|} \int_0^{T-|\tau|} x(t) x(t + |\tau|) dt, \quad (3)$$

здесь $x(t) = s(t) + n(t)$. В дальнейшем считаем, что $s(t)$ и $n(t)$ — некоррелированные гауссовы дифференцируемые процессы с нулевыми средними и КФ шума в полосе пропускания приемной системы Δf с центральной частотой f_n аналогично $B_c(\tau)$ имеет вид $B_{ш}(\tau) = \sigma_{ш}^2 \rho_{ш}(\tau) \times \times \cos 2\pi f_n \tau$. Если шум белый со спектральной плотностью N_0 , то $\sigma_{ш}^2 = = N_0 \Delta f$; $\rho_{ш}(\tau) = \sin \pi \tau \Delta f / \pi \tau \Delta f$. Исследуем статистические характеристики ДКМ. Вначале отметим, что метод однозначен, если $2\tau_1 f_c \leq 1$. Выполнить это условие на практике обычно не составляет труда. Гораздо сложнее правильно выбрать τ_1 , которое обеспечивало бы минимальную погрешность измерений. Причем зачастую наиболее важная задача есть обеспечение минимальных систематических ошибок, так как случайные ошибки на практике часто можно уменьшить простым усреднением результатов измерений. При $\tau_1 = 1/4f_c$ соотношение (1) выполняется точно, следовательно, и оценка (2) также наиболее точна с точки зрения систематических ошибок. Однако такая ситуация на практике нереальна, так как априори f_c неизвестна. Чем меньше τ_1 , тем точнее выполняется (1), однако представляет интерес изучение ошибок и при больших τ_1 . Таким образом, исследуем систематические ошибки измерений $\delta_f = M[\widehat{f}_c] - f_c$, где $M[\cdot]$ — символ математического ожидания, при $\tau_{\min} \ll \ll 1/2f_c$, $\tau_{\max} \approx 1/2f_c$ и при τ_1 вблизи $\tau_{\text{опт}} = 1/4f_c$. Применяя метод линеаризации и учитывая несмещенность оценки (3) относительно КФ смеси $s(t)$ и $n(t)$ [3], а также разлагая КФ сигнала и шума в ряд Тейлора

при рассматриваемых малых τ : $B(\tau) = B(0) + B''(0)\tau^2/2 + O(\tau^4)$ и учитывая известную связь производных КФ при $\tau=0$ с алгебраическими спектральными моментами [4], получаем искомые характеристики оценки (2) в указанных областях τ .

При $\tau_1 = \tau_{\min}$ (или для введенных безразмерных параметров при $\lambda \ll 1/2k$)

$$M[\widehat{f}_c] = f_c \{1 + (q + s_1^2 + 4k\gamma + \gamma^2)/[4k^2(q + 1)]\}^{1/2}, \quad (4)$$

где $q = \sigma_c^2/\sigma_m^2$ — отношение С/Ш; $s_1 = 2\Delta f_{\text{шм}}/2\Delta f_{\text{сс}}$ — отношение эффективных спектральных ширин шума $2\Delta f_{\text{шм}}$ и сигнала $2\Delta f_{\text{сс}}$, причем в качестве ширины спектра принято ее определение через удвоенную среднеквадратичную ширину, т. е. $\Delta f_s = \sqrt{\kappa_2[G(f)]}$, здесь $\kappa_2[G(f)] = \int_0^\infty (f - \bar{f})^2 G(f) df / \int_0^\infty G(f) df$ — второй нормированный центральный момент спектральной плотности $G(f)$ (в случае сигнала $G_c(f)$ и $\bar{f} = f_c$, шума $G_m(f)$ и $\bar{f} = f_m$); $k = f_c/2\Delta f_{\text{сс}}$ — коэффициент узкополосности сигнала; $\gamma = (f_d - f_c)/\Delta f_{\text{сс}}$ — относительная расстройка центральных частот приемной системы и исследуемого сигнала. Если при доплеровских измерениях f_d выбрана равной излучаемой частоте f_m , то $\gamma = -f_d/\Delta f_{\text{сс}}$ — относительный доплеровский сдвиг (в дальнейшем рассматривается только этот случай); $\lambda = 2\Delta f_{\text{сс}}\tau_1$ — безразмерный аргумент КФ.

Заметим, что из соотношения (8.14) монографии [4] для среднего числа выбросов в единицу времени при введении наших параметров следует выражение для $M[\widehat{f}_c]$ метода счета нулей, полностью совпадающее с формулой (4). Следовательно, можно утверждать, что систематические ошибки измерения частоты ДКМ при данном выборе τ_1 и МСН практически совпадают. Так, даже при отсутствии шумов измеряется не центральная частота сигнала, а величина, равная корню квадратному из второго начального момента его спектральной плотности, которая всегда больше истинной частоты f_c , т. е.

$$\lim_{q \rightarrow \infty} M[\widehat{f}_c] = (f_c^2 + \Delta f_{\text{сс}}^2)^{1/2} = \left(\int_0^\infty f^2 G_c(f) df / \int_0^\infty G_c(f) df \right)^{1/2}.$$

Однако при обработке узкополосных сигналов эта разница для практики часто незначительна.

Оценим влияние шума. Из (4), учитывая, что для рассматриваемых реальных параметров узкополосных сигналов и обрабатывающих систем числитель дроби существенно меньше ее знаменателя, и используя известную связь $\sqrt{1 \pm x} \approx 1 \pm x/2$, получаем более удобную для анализа форму этого выражения:

$$\delta_f/\Delta f_{\text{сс}} = (q + s_1^2 + 4k\gamma + \gamma^2)/[4k(q + 1)]. \quad (5)$$

Первые два члена характеризуют систематические ошибки, обусловленные уменьшением коэффициента узкополосности исследуемой смеси сигнала и шума из-за увеличения их совместной эффективной спектральной ширины. Они играют определяющую роль при больших отношениях С/Ш или при малых $|f_d|$. Данные ошибки всегда вызывают увеличение измеренных значений f_c относительно истинных, что приводит к завышению положительных доплеровских сдвигов (или положительных скоростей ветра для случая акустического зондирования атмосферы) и, наоборот, к их занижению по абсолютной величине при $f_d < 0$. Третий член характеризует ошибки, обусловленные расстройкой центральных частот измерительной системы и исследуемого сигнала вследствие доплеровских сдвигов: при фиксированном отношении С/Ш с увеличением $|f_d|$ систематические ошибки измерения f_c также увеличиваются. Причем при $f_d > 0$ измеренное значение f_c будет заниженным, а при $f_d < 0$ — завышенным. В обоих случаях эта составляю-

Относительные систематические ошибки ДКМ измерения частоты при $k = 20$:

кривая 1 соответствует значению $q = \infty$;
 кривая 2 — $q = 20, \gamma = 0$; кривая 3 — $q = 20,$
 $\gamma = -1$; кривая 4 — $q = 20, \gamma = 1$

щая ошибки (5) приведет к занижению абсолютных значений f_d и V . Величина этого смещения определяется отношением С/Ш. Влияние четвертого аддитивного члена менее существенно по сравнению с остальными. Наряду с первыми двумя членами, он приводит к увеличению измеренных значений f_c относительно истинных.

Учитывая различный характер вкладов в $\delta_f/\Delta f_{эс}$ при $f_d > 0$ аддитивных членов (5) и их одинаковую направленность при $f_d < 0$, можно сделать вывод о том, что при данном выборе τ_1 для ДКМ, как и для МСН, измерение положительных доплеровских сдвигов и скоростей будет сопровождаться меньшими систематическими ошибками, чем измерение отрицательных. Причем при определенной комбинации параметров сигнала, шума и измерительной системы, соответствующей доплеровским частотам $f_d \approx \Delta f_{эс}^2 (q + s_1^2) / 2f_u$, указанные ошибки близки к нулю. Однако на практике такие ситуации неконтролируемы.

При $\tau_1 = \tau_{\max} (\lambda = 1/2k)$ $\delta_f/\Delta f_{эс} = -[(q + s_1^2 + \gamma^2)/(q + 1)]^{1/2}$, откуда следует, что даже в случае отсутствия шума систематические ошибки $\lim_{q \rightarrow \infty} \delta_f = -\Delta f_{эс}$ являются недопустимо большими.

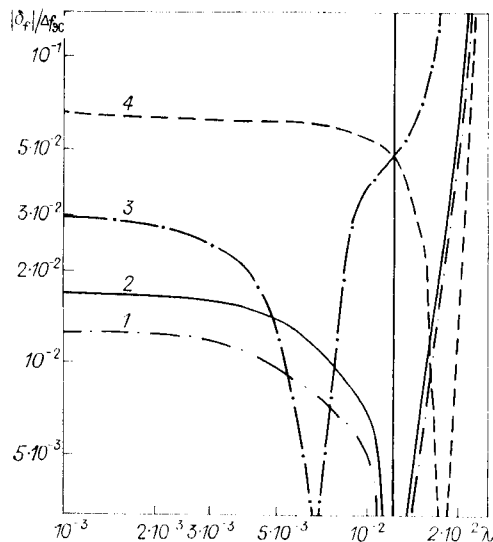
При τ_1 вблизи $\tau_{\text{опт}}$ (при λ вблизи $\lambda_{\text{опт}} = 1/4k$)

$$\frac{\delta_f}{\Delta f_{эс}} = \frac{\gamma}{q+1} - \frac{\pi^2}{4(q+1)} \left[q + s_1^2 + \gamma^2 + \frac{3s_1^2\gamma}{2k} + \frac{\gamma^3}{2k} \right] (\lambda - \lambda_{\text{опт}}), \quad (6)$$

т. е. даже в случае $\tau_1 = \tau_{\text{опт}}$, но при наличии шума и частотной расстройке γ оценка \hat{f}_c ДКМ является смещенной на величину первого члена в (6). При больших отношениях С/Ш или малых f_d преобладают ошибки, обусловленные неточным выбором τ_1 и в пределе $\lim_{q \rightarrow \infty} \delta_f/\Delta f_{эс} = -\pi^2 (\lambda - \lambda_{\text{опт}}) / 4$.

В качестве примера на рисунке приведены относительные систематические ошибки ДКМ измерения частоты при варьировании параметра λ от λ_{\min} до λ_{\max} при различных частотных расстройках γ и отношениях С/Ш (при $q = \infty$ γ любое, если выполняется $|\gamma| < s$). Расчеты проводились для случая белого шума в полосе приемной системы Δf и вместо параметра s_1 был введен более наглядный параметр $s = \Delta f / 2\Delta f_{эс} = 5$, характеризующий степень охвата Δf исследуемого спектра сигнала. (Связь s и s_1 выражается соотношением $s = \sqrt{3} s_1$, так как $\Delta f_{\text{опт}} = \Delta f / 2\sqrt{3}$.) Вертикальная прямая на рисунке соответствует значению $\lambda = \lambda_{\text{опт}} = 0,0125$.

Анализируя вышеприведенные соотношения и результаты, представленные на рисунке, можно сделать вывод о том, что систематические ошибки с учетом возможных доплеровских сдвигов разных знаков минимальны вблизи $\tau_{\text{опт}} = 1/4f_c$. Однако на практике значение f_c априори неизвестно, поэтому можно только минимизировать эти ошибки. Указанное достигается выбором τ_1 , равным четверти периода излучаемой (опорной) частоты, т. е. $\tau_1 = 1/4f_k$. Тогда, отбрасывая несущественные



члены порядка $O(\gamma^2/k^3)$, можно получить

$$\frac{\delta_f}{\Delta f_{\text{oc}}} = \left(\frac{1}{q+1} + \frac{q}{q+1} \frac{\pi^2}{32k^2} \right) \gamma + O(\gamma^2/k^3). \quad (7)$$

В частности, $\lim_{q \rightarrow \infty} \delta_f/\Delta f_{\text{oc}} = \pi^2 \gamma / 32k^2$, что существенно меньше аналогичных ошибок при $\tau_1 = \tau_{\text{min}}$ ДКМ и МСН.

Таким образом, при данном выборе τ_1 в отличие от $\tau_1 = \tau_{\text{min}}$ и МСН при фиксированном q абсолютные систематические ошибки измерения f_c , f_x и V практически полностью определяются расстройкой центральных частот измерительной системы и исследуемого сигнала, т. е. самими измеряемыми значениями f_x . Относительные же ошибки измерения f_x и V не зависят от измеряемых доплеровских сдвигов, а полностью определяются отношением С/Ш на входе измерительной системы. Это непосредственно следует из (7) без учета малого второго члена:

$$\delta_f/f_x = -1/(q+1) = \delta V/V. \quad (8)$$

Так, при $q = 100$ $\delta_f/f_x = -1\%$, при $q = 20$ — 5% , при $q = 10$ — 9% . С дальнейшим уменьшением отношения С/Ш ошибки резко возрастают и измеренные значения f_c стремятся к центральной частоте приемной системы f_n , а f_x и V — к нулю.

Таким образом, при выборе $\tau_1 = 1/4f_n$ в отличие от МСН и $\tau_1 = \tau_{\text{min}}$ при $q = \text{const}$ обеспечивается постоянная относительная точность измерения доплеровских частот и скоростей. При этом одновременно обеспечивается и большая точность для больших отношений С/Ш или измерений малых f_x . Так, в случае отсутствия шума из (7) минимальная относительная ошибка равна $\delta_f/f_x = -\pi^2 \Delta f_{\text{oc}}^2 / 8f_c^2$, в то же время из (5) $\delta_f/f_x = \Delta f_{\text{oc}}^2 / 2fcf_x$. Однако в остальных случаях, как это следует из (5) и (7), относительные систематические ошибки измерения доплеровских частот и скоростей примерно одинаковы и определяются соотношением (8). Учитывая отмеченные выше определенные преимущества выбора $\tau_1 = 1/4f_n$ и то, что чувствительность ДКМ к изменению f_x максимальна именно при этом τ_1 , можно сделать вывод о предпочтительном выборе $\tau_1 = 1/4f_n$. В пользу данного выбора τ_1 говорит и то, что цифровая реализация метода в данном случае требует существенно меньшей частоты дискретизации, чем для $\tau_1 = \tau_{\text{min}}$, что позволяет проводить измерения в реальном масштабе времени [4].

Рассмотрим случайные ошибки ДКМ, определяемые дисперсией $D[\hat{f}_c]$. Применяя метод линеаризации к оценке (2), учитывая несмещенность (3) относительно КФ смеси сигнала и шума и результаты, приведенные в [3] для ковариационной функции $\text{cov}[\hat{B}(\tau_1), \hat{B}(\tau_2)]$ оценок КФ (3), после замены переменных $z = 2\Delta f_{\text{oc}}\tau$ получаем

$$\frac{D[\hat{f}_c]}{\Delta f_{\text{oc}}^2} = \frac{D[\hat{B}_n(\lambda)] + r^2 D[\hat{B}_n(0)] - 2r \text{cov}[\hat{B}_n(\lambda), \hat{B}_n(0)]}{\pi^2 \lambda^2 (q+1)^2 (1-r^2)}; \quad (9)$$

$$D[\hat{B}_n(\lambda)] = \frac{1}{b_1 - \lambda} \int_{-(b_1 - \lambda)}^{b_1 - \lambda} \left(1 - \frac{|z|}{b_1 - \lambda} \right) [B_n^2(z) + B_n(z + \lambda) B_n(z - \lambda)] dz;$$

$$D[\hat{B}_n(0)] = \frac{4}{b_1} \int_0^{b_1} \left(1 - \frac{z}{b_1} \right) B_n^2(z) dz; \quad r = B_n(\lambda)/B_n(0);$$

$$\text{cov}[\hat{B}_n(\lambda), \hat{B}_n(0)] = \frac{2}{b_1 - \lambda} \int_{-(b_1 - \lambda)}^{b_1} \varphi(z) B_n(z) B_n(z - \lambda) dz;$$

$$\varphi(z) = \begin{cases} 1 - z/b_1, & \lambda < z; \\ 1 - \lambda/b_1, & 0 \leq z \leq \lambda; \\ 1 - (\lambda - z)/b_1, & z < 0; \end{cases}$$

$$B_{\Pi}(z) = [B_c(z) + B_{\Pi}(z)]/\sigma_{\Pi}^2 = q\rho_c(z) \cos 2\pi kz + \rho_{\Pi}(z) \cos \pi z (2k + \gamma) -$$

нормированная на мощность шума КФ аддитивной некоррелированной смеси сигнала и шума; $b_1 = 2\Delta f_{\text{с}} T$ — отношение длительности анализа T к радиусу корреляции сигнала, определяемому как $1/2\Delta f_{\text{с}}$.

В интересующем нас случае выбора $\tau_1 = 1/4f_{\text{н}}$ $D[\widehat{f}_c]$ практически не зависит от γ , и, отбрасывая малые члены при разложении в ряд по этому параметру, имеем

$$D[\widehat{f}_c]/\Delta f_{\text{с}}^2 = D[\widehat{B}_{\Pi}(\lambda_{\text{опт}})]/[\pi\lambda_{\text{опт}}(q+1)]^2 + O(\gamma^2), \quad (10)$$

где

$$B_{\Pi}(z) = \cos 2\pi kz [q\rho_c(z) + \rho_{\Pi}(z)].$$

Рассмотрим случай $b_1 \gg 1$, представляющий практический интерес. При этом в (10) можно сделать существенное упрощение, полагая

$$D[\widehat{B}_{\Pi}(\lambda_{\text{опт}})] \simeq \frac{1}{b_1} \int_{-\infty}^{\infty} [B_{\Pi}^2(z) + B_{\Pi}(z + \lambda_{\text{опт}})B_{\Pi}(z - \lambda_{\text{опт}})] dz. \quad \text{Тогда, предпологая, что сигнал и шум имеют гауссову спектральную плотность, т. е.}$$

$\rho_c(\tau) = \exp(-2\pi^2\Delta f_{\text{с}}^2\tau^2)$ и $\rho_{\Pi}(\tau) = \exp(-2\pi^2\Delta f_{\text{ш}}^2\tau^2)$, получаем

$$\frac{D[\widehat{f}_c]}{\Delta f_{\text{с}}^2} = \frac{1}{2\sqrt{\pi}b_1(q+1)^2} \left[q^2 + q \frac{4s_1^2}{(1+s_1^2)} \sqrt{\frac{2}{1+s_1^2}} + s_1 \right]. \quad (11)$$

В случае белого шума

$$\frac{D[\widehat{f}_c]}{\Delta f_{\text{с}}^2} = \frac{1}{b_1(q+1)^2} \left[\frac{q^2}{2\sqrt{\pi}} + \frac{2q}{s} + \frac{s}{3} \right]. \quad (12)$$

Из сравнения (11) и (12) при одинаковых параметрах следует, что $D[\widehat{f}_c]$ для белого шума несколько выше, чем для гауссова, что можно объяснить различиями их форм спектра. Наиболее существенное влияние на $D[\widehat{f}_c]$ оказывает величина длительности анализа наблюдения T , при этом $D[\widehat{f}_c] \sim 1/T$, т. е. дисперсия, а следовательно и случайная ошибка измерений $\sigma_f = \sqrt{D[\widehat{f}_c]}$ с ростом T уменьшаются, что является следствием аналогичного хода дисперсий оценок КФ. Поэтому даже при малых отношениях С/Ш σ_f можно в принципе сделать незначительной выбором большого T (так, для белого шума в пределе $\sigma_{f\text{max}} = \lim_{q \rightarrow 0} \sigma_f = \sqrt{\Delta f/12T}$). Однако сами измерения частоты будут бессмысленными из-за больших систематических ошибок. При больших С/Ш случайные ошибки определяются практически только шириной спектра сигнала и длительностью реализации

$$\sigma_{f\text{min}} = \lim_{q \rightarrow \infty} \sigma_f = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\Delta f_{\text{с}}}{\sqrt{\pi}T}} \simeq 0,38 \sqrt{\frac{\Delta f_{\text{с}}}{T}}.$$

Из соотношений (18.35), (18.37) монографии [4] для дисперсии числа нулей узкополосного процесса при больших T при введении наших параметров можно получить аналогичную формулу $\sigma_{f\text{min}} \simeq 0,61\sqrt{\Delta f_{\text{с}}/T}$, из которой следует, что в данном случае ДКМ имеет определенные преимущества перед МСН.

Отметим, что проведенные расчеты дисперсии оценки частоты по общей формуле (9) при наличии белого шума и при параметре $s > 1$ показали, что соотношение (12) справедливо с относительной погрешностью не более 5–10%, начиная уже с $b_1 \geq 1$, т. е. область приме-

Для данной формулы можно существенно расширить. Результаты расчетов и аналитические выводы показывают, что в случае выбора $\tau_1 = \tau_{\text{min}}$ $D[\widehat{f}_c]$ при $b_1 \gg 1$ и больших отношениях С/Ш практически совпадают с таковыми при $\tau_1 = 1/4f_n$, но во всех остальных случаях $D[\widehat{f}_c]$ при $\tau_1 = 1/4f_n$ меньше, что является еще одним доводом в пользу этого выбора τ_1 .

Из вышеприведенных соотношений следует, что измерения малых доплеровских сдвигов при недостаточно большом T могут сопровождаться большими относительными случайными ошибками даже при больших отношениях С/Ш, так как $\sigma_f/f_n = \sigma_f/(\Delta f_{\text{dc}}|\gamma|)$. Например, в случае акустических доплеровских измерений скорости ветра при таких типичных параметрах, как $f_n = 1000$ Гц, $T = 0,1$ с, $\Delta f_{\text{dc}} = 10-20$ Гц, σ_f имеет величину от 3,8 до 5,4 Гц, что в пересчете на случайные ошибки измерения V дает величину $\sigma_V = 0,6-0,9$ м/с. Таким образом, измерение малых «мгновенных» радиальных компонентов скорости ветра, например его вертикальной составляющей, при применении ДКМ и МСН статистически не обосновано. Однако при измерении средних профилей, т. е. при усреднении результатов зондирования за N периодов носилки звукового импульса, эти случайные ошибки существенно уменьшаются примерно в \sqrt{N} раз, в то время как систематические практически не изменяются.

Рассмотрим встречающийся на практике случай малых T , т. е. когда $b_1 = 2\Delta f_{\text{dc}}T \ll 1$. Так как интегрирование при этом в $D[\widehat{B}_n(\lambda_{\text{опт}})]$ соотношения (10) ведется вблизи малых значений $-(b_1 - \lambda_{\text{опт}})$ и $(b_1 - \lambda_{\text{опт}})$, то допустимо разложение огибающих КФ сигнала и шума с учетом ранее сделанной замены переменных $z = 2\Delta f_{\text{dc}}\tau$: $\rho_c(z) = 1 - \pi^2 z^2/2 + O(z^4)$, $\rho_{\text{ш}}(z) = 1 - \pi^2 s_1^2 z^2/2 + O(z^4)$. Получающееся при этом после взятия интегралов выражение для $D[\widehat{f}_c]$ достаточно громоздко, поэтому приведем данное соотношение в частном случае $2f_c T = n$, где n — некоторое целое, которое отражает основные особенности общего выражения для $D[\widehat{f}_c]$ при $b_1 \ll 1$:

$$\frac{D[\widehat{f}_c]}{\Delta f_{\text{dc}}^2} = \frac{4}{\pi^4 (b_1 - \lambda_{\text{опт}})^2} \left(1 + \frac{3\beta}{8k^2} - \frac{\pi^2 \beta}{32k^2} \right) - \frac{2\beta}{\pi^2} + \frac{\beta}{2}, \quad (13)$$

где $\beta = (q + s_1^2)/(q + 1)$. Величина дисперсии в основном определяется первым членом (13), который показывает, что в отличие от случая больших длительностей реализации, где $D[\widehat{f}_c] \sim 1/T$, здесь $D[\widehat{f}_c] \sim 1/(T - \tau_{\text{опт}})^2$ и наблюдается резкое увеличение случайной ошибки с уменьшением разности $T - \tau_{\text{опт}}$. В принципе можно $D[\widehat{f}_c]$ уменьшить применением смещенной оценки КФ [3], но за счет увеличения систематических ошибок. В любом случае $D[\widehat{f}_c]$ остается значительной и является серьезной преградой для корректных измерений частоты ДКМ. Так, даже при отсутствии шума из (13) следует, что $\sigma_f/\Delta f_{\text{dc}} \approx 0,2/(b_1 - \lambda_{\text{опт}})$ (или $\sigma_f \approx 0,1/(T - \tau_{\text{опт}})$) и при значениях обобщенных параметров $k = 20$, $b_1 = 0,1$, $\sigma_f/\Delta f_{\text{dc}} = 2,4$.

Для МСН случайные ошибки при малых T также достаточно велики. Так, из соотношения (18.15) [4] для дисперсии числа нулей при отсутствии шума получаем $\sigma_f = 0,71\sqrt{\Delta f_{\text{dc}}/T}$ и при ранее указанных параметрах k и b_1 $\sigma_f/\Delta f_{\text{dc}} = 3,2$. При других соотношениях значений обобщенных параметров σ_f МСН, оставаясь значительными, могут быть и меньше σ_f ДКМ.

Таким образом, в работе исследованы точностные характеристики ДКМ измерения частоты узкополосного стационарного процесса в зависимости от длины реализации, отношения С/Ш, относительных доплеровских сдвигов и других параметров. Обоснован выбор $\tau_1 = 1/4f_n$ в качестве параметра сдвига второй точки КФ. Показано, что относительные систематические ошибки измерений доплеровских частот и скоростей в основном определяются отношением С/Ш и они меньше 10%

только при $q \geq 10$. Поэтому радикальным средством их уменьшения, а также, естественно, и случайных ошибок является повышение отношения С/Ш в канале обработки, особенно при изменении доплеровских сдвигов в большом частотном диапазоне. Достаточно простое и эффективное средство решения данной задачи — проведение предварительной фильтрации измеряемого сигнала набором полосовых фильтров и затем подключение к каналу ДКМ измерения частоты выхода фильтра с максимумом спектральной плотности. Аналогичные системы успешно работают в акустических лоаторах, где в качестве интерполятора используется канал МСН [5].

Величина случайной ошибки определяется преимущественно длиной исследуемой реализации T . При достаточно больших T , вернее при $T \gg 1/2\Delta f_{\text{д.с.}}$, эти ошибки могут быть незначительны. В других случаях для обеспечения достоверности измерений необходимо применять усреднение первичных результатов, полученных с помощью ДКМ.

Из сравнения ДКМ и МСН можно сделать вывод о том, что ошибки измерений частоты в большинстве практических ситуаций для обоих методов примерно одинаковы, ДКМ имеет преимущество лишь при больших q или при измерении малых доплеровских сдвигов.

В заключение отметим, что проведенное в [1] экспериментальное исследование точностных характеристик ДКМ путем имитации доплеровских сдвигов узкополосных случайных сигналов относительно шума в полосе пропускания приемной системы подтверждает вышеизложенные теоретические выводы.

ЛИТЕРАТУРА

1. Галкин В. П., Красенко Н. П., Трофимов Ю. С. и др. Моностаτικός акустический лоатор МАЛ-1 для измерения скорости ветра и исследования структуры пограничного слоя атмосферы.— Томск, 1981. (Препринт/АН СССР, Сиб. отд-ние, ИОА; 40).
2. Owens E. J. Microcomputer-controlled acoustic echo sounder // NOAA Technical Memorandum ERL WPL-21.— Colorado, Boulder, 1977.
3. Дженкинс Г., Ватте Д. Спектральный анализ и его приложения.— М.: Мир, 1974, т. 1.
4. Тихонов В. П. Выбросы случайных процессов.— М.: Наука, 1971.
5. Азизян Г. В., Каллистратова М. А., Мартвель Ф. Э. и др. Измерение профиля ветра с помощью сонарного анемометра // Изв. АН СССР. Сер. Физика атмосферы и океана.— 1984.— Т. 20, № 1.

Поступила в редакцию 22 июля 1986 г.

УДК 517.444 : 621.391

М. В. ЗЮЗИН

(Новосибирск)

АЛГОРИТМ СБОРКИ ОБРАТНЫХ ФИЛЬТРОВ

Пусть на равномерной сетке $\Omega = \{0, \pm 1, \pm 2, \dots\}$ заданы значения некоторого экспериментального сигнала $f(n)$. Прямая задача цифровой обработки состоит в том, чтобы подействовать на $f(n)$ цифровым фильтром

$$\Phi f(n) = g(n), \quad (1)$$

осуществляющим заданное преобразование

$$\Phi e^{i\xi n} = K(\xi) e^{i\xi n} \quad (2)$$

функций $e^{i\xi n}$ с частотной характеристикой $K(\xi)$ на интервале $[0, 2\pi]$.