### АНАЛИЗ

# ТОЧНОСТИ ОПРЕДЕЛЕНИЯ ВРЕМЕННОГО ПОЛОЖЕНИЯ СИГНАЛА ДЛЯ СИСТЕМ С МНОГОЭЛЕМЕНТНЫМИ ФОТОПРИЕМНИКАМИ

#### Е. Н. Зверева, Е. Г. Лебедько

Университет ИТМО, 197101, Санкт-Петербург, Россия E-mail: e.zvereva@rambler.ru

Представлен анализ точности определения временного положения сигнала на выходе ПЗС-линейки при измерении пространственных координат точечного источника излучения для двух методов временной фиксации — по фронту и по максимуму сигнала.

**Ключевые слова:** точность определения временного положения сигнала, спектральная функция сигнала на выходе приемника, погрешности фиксации сигнала по максимуму и по фронту.

Для оперативного высокоточного определения углового положения точечных источников излучения используются системы с разделением на два равных потока, падающих на ПЗС-линейки с прямоугольными элементами по одной из координат. При этом угловое положение пропорционально временному интервалу от момента считывания с линейки до момента фиксации временного положения сигнала на выходе.

Особый интерес представляет определение угловых координат маломощных источников излучения при работе в пороговом режиме. В этих условиях для обеспечения высокой точности измерений необходимо использовать оптимальный (либо близкий к нему) приемноусилительный тракт, передаточная функция которого определяется зависимостью

$$K_n(j\omega) = S^*(j\omega)e^{-j\omega t_0} = lS^*_{\Phi}(j\omega)e^{-j\omega t_0}, \qquad (1)$$

где  $S^*(j\omega)$  — функция, комплексно-сопряженная со спектральной функцией сигнала на выходе фотоприемника; l — коэффициент, учитывающий чувствительность фотоприемника;  $S^*_{\Phi}(j\omega)$  — функция, комплексно-сопряженная с соотношением

$$S_{\Phi}(j\omega) = \frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} S_{\Phi}(jv_1, jv_2) e^{j\left[v_1\xi(t) + v_2\eta(t) - \omega t\right]} dv_1 dv_2 dt .$$
<sup>(2)</sup>

Здесь  $S_{\Phi}(jv_1, jv_2) = S_E(jv_1, jv_2)K_a(jv_1, jv_2) = S_L(j\beta v_1, j\beta v_2)K_o(jv_1, jv_2)K_a(jv_1, jv_2)$  — спектральная пространственная функция лучистого потока на выходе многоэлементного приемника, являющегося анализатором изображения:  $S_E(jv_1, jv_2)$  — спектральная пространственная функция освещенности на чувствительном слое приемника;  $K_a(jv_1, jv_2)$  — передаточная функция анализатора изображения;  $K_o(jv_1, jv_2)$  — передаточная функция оптической системы;  $S_L(j\beta v_1, j\beta v_2)$  — спектральная функция яркости источника излучения, которая для точечного источника может быть представлена выражением

$$S_L(jv_1, jv_2) = m_{1l}e^{-j(v_1x_0 + v_2y_0)},$$
(3)

556 *Е. Н. Зверева, Е. Г. Лебедько* где  $m_{1I} = \int_{0}^{\infty} I_0 W(I_0) dI_0$  — среднее значение энергетической силы света  $I_0$ ,  $W(I_0)$  — плот-

ность распределения вероятностей энергетической силы света.

Оптическая система характеризуется весовой функцией как по способности концентрировать поток излучения, так и по способности распределения энергии в пространстве, при этом так как данные свойства взаимонезависимы, весовую функцию можно представить в виде двух сомножителей:

$$g_0(x,y) = g_0 g_0'(x,y).$$

Здесь  $g'_0(x, y)$  — импульсная характеристика объектива,

$$g_0 = \frac{\pi \tau(\lambda) D_0^2}{D_0^2 + 4 f'^2},$$
(4)

где  $D_0$  — диаметр входного зрачка объектива,  $\tau(\lambda)$  — спектральное пропускание оптической системы.

Будем считать, что  $\tau(\lambda) = \tau_0$ , т.е. не зависит от длины волны в рабочем диапазоне частот.

Для простоты расчетов объектива со сферическими аберрациями весовую функцию целесообразно аппроксимировать гауссовой функцией [1]:

$$g_{0}(x,y) = g_{0} \frac{1}{\rho_{0}^{2}} \exp\left(-\pi \frac{x^{2} + y^{2}}{\rho_{0}^{2}}\right),$$
(5)

где  $\rho_0$  — радиус пятна рассеяния, равный примерно 0,5 от максимального значения.

В этом случае передаточная функция объектива

$$K_{\rm o}(jv_1, jv_2) = g_0 \exp\left[-\frac{\rho_0^2}{4\pi} \left(v_1^2 + v_2^2\right)\right].$$
 (6)

Передаточная функция анализатора с матричным фотоприемником представляет собой передаточную функцию анализатора с линейным сканированием, определяемую как

$$K_{a}(jv_{1}, jv_{2}) = K_{a0}(jv_{1}, jv_{2}) \sum_{k=0}^{M-1} \exp\left[-j(v_{1}\xi_{k} + v_{2}\eta_{k})\right],$$
(7)

где  $K_{a0}(jv_1, jv_2)$  — передаточная функция элементарной ячейки матрицы.

Исходя из предположения, что при М чувствительных элементах линейки, которые имеют форму прямоугольника со сторонами a по оси  $\xi$  и b по оси  $\eta$ , расстояния  $\Delta_1$  между чувствительными элементами ничтожно малы, передаточную функцию анализатора изображения  $K_a(jv_1, jv_2)$  можно представить в виде

$$K_{a}(jv_{1}, jv_{2}) = abSa\left(\frac{av_{1}}{2}\right)Sa\left(\frac{bv_{2}}{2}\right)\frac{\sin\left(\frac{aMv_{1}}{2}\right)}{\sin\left(\frac{av_{1}}{2}\right)}e^{-j\frac{a(M-1)v_{1}}{2}} = abMSa\left(\frac{aMv_{1}}{2}\right)Sa\left(\frac{bv_{2}}{2}\right)e^{-j\frac{a(M-1)v_{1}}{2}},$$
(8)

где  $\operatorname{Sa}(x) = \frac{\sin x}{x}$ .

Так как считывание с элементов линейки осуществляется с частотой  $f_{cq}$ , то функция  $\xi(t)$  в уравнении (2) определяется выражением

$$\xi(t) = \frac{a}{T}t \quad , \quad T = \frac{1}{f_{\rm cv}} \, .$$

В этом случае формула (2) принимает следующий вид:

$$S_{\Phi}(j\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} S_{\Phi}(jv_1, jv_2) \left[ \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{j\left(v_1 \frac{a}{T} - \omega\right)t} dt \right] dv_1 dv_2, \tag{9}$$

где интеграл в скобках есть интегральное представление дельта-функции, следовательно, используя фильтрующее свойство дельта-функции и формулу  $\delta(\alpha x) = \frac{1}{|\alpha|} \delta(x)$ , соотношение (9) можно преобразовать к виду

$$S_{\Phi}(j\omega) = \frac{lT}{2\pi a} \int_{-\infty}^{\infty} S_{\Phi}\left(j\frac{\omega T}{a}, jv_2\right) dv_2, \qquad (10)$$

где *l* — чувствительность фотодетектора.

Таким образом, спектральная функция сигнала на выходе приемника определяется как

$$S(j\omega) = \frac{lT}{2\pi a} \int_{-\infty}^{+\infty} S_L \left( j\beta \frac{\omega T}{a}, j\beta v_2 \right) K_0 \left( j\frac{\omega T}{a}, jv_2 \right) K_a \left( j\frac{\omega T}{a}, jv_2 \right) dv_2 =$$

$$= \frac{lTMbg_0 m_{1I}}{2\pi} \exp\left( -\frac{\rho_0^2 T^2 \omega^2}{4\pi a^2} \right) \exp\left[ -j\omega \left( \frac{T\beta x_0}{a} + T\frac{M-1}{2} \right) \right] \times$$

$$\times \operatorname{Sa}\left( \frac{MT\omega}{2} \right) \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{Sa}\left( \frac{bv_2}{2} \right) \exp\left[ -\left( \frac{\rho_0^2}{4\pi} v_2^2 + jy_0 \beta v_2 \right) \right] dv_2 . \tag{11}$$

Решение интеграла приводит к следующему соотношению:

$$\Psi = \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{Sa}\left(\frac{bv_2}{2}\right) \exp\left[-\left(\frac{\rho_0^2}{4\pi}v_2^2 + jy_0\beta v_2\right)\right] dv_2 \approx$$
$$\approx \frac{4}{b} \exp\left(\frac{\gamma^2}{4\alpha}\right) \cos\left(\frac{\gamma}{4\alpha}\right) \int_0^{\infty} \frac{\sin\left(bz/2\right)}{z} \exp\left(-\alpha z^2\right) dz =$$
$$= \frac{2\pi}{b} \exp\left(-\frac{\pi\beta^2 y_0^2}{\rho_0^2}\right) \operatorname{ch}\left(\frac{\pi\beta y_0}{\rho_0^2}\right) \operatorname{erf}\left(\frac{b\sqrt{\pi}}{2\rho_0}\right), \qquad (12)$$

где  $\alpha = \frac{\rho_0^2}{4\pi}$ ,  $\gamma = j\beta y_0$ ,  $z = v_2 + \frac{\gamma}{2\alpha}$ ,  $\operatorname{erf}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-t^2} dt$ .

С учетом того, что линейное увеличение β <<1, соотношение (12) преобразуется к виду

$$\Psi \approx \frac{2\pi}{b} \operatorname{erf}\left(\frac{b\sqrt{\pi}}{2\rho_0}\right).$$
(13)

Так как определяющей спектральную функцию по ширине полосы пропускания является передаточная функция оптической системы, то в формуле (11) заменим M на  $M_0 = \frac{\rho_0}{a} \ge 1$ . Тогда для спектральной функции сигнала на выходе приемника с учетом выражений (11) и (13) можно записать

$$S(j\omega) = PSa\left(\frac{M_0T\omega}{2}\right) \exp\left(-\frac{\rho_0^2 T^2 \omega^2}{4\pi a^2}\right) \operatorname{erf}\left(\frac{b\sqrt{\pi}}{2\rho_0}\right) \exp\left[-j\omega\left(\frac{T\beta x_0}{a} + T\frac{M_0 - 1}{2}\right)\right], \quad (14)$$

где  $P = lTM_0 g_0 m_{1I}$ .

В ходе исследований рассматривались два метода фиксации временного положения сигнала: по максимуму сигнала и по его фронту.

Среднеквадратическая погрешность определения положения сигнала по максимуму  $\sigma_{\phi 1}$  в условиях оптимальной фильтрации определяется соотношением [2]

$$\sigma_{\phi 1} = \frac{1}{\left[\frac{2}{\pi G}\int_{0}^{\infty}\omega^{2}\left|S\left(j\omega\right)\right|^{2}d\omega\right]^{1/2}},$$
(15)

где G — энергетический спектр шумов на выходе приемно-усилительного тракта.

С учетом выражения (14) формула (15) принимает следующий вид:

$$\sigma_{\phi 1} = \frac{1.12}{g_0 \, lm_{1I} \text{erf}\left(\frac{b\sqrt{\pi}}{2\rho_0}\right)} \left[\frac{nG\rho_0 T}{2\sqrt{2} \cdot a}\right]^{1/2},\tag{16}$$

где коэффициент n учитывает возрастание величины энергетического спектра шума при увеличении размера b.

При фиксации сигнала по фронту среднеквадратическая погрешность определяется выражением [3]

$$\sigma_{\phi 2} = \frac{\left[\frac{G}{2\pi} \int_{0}^{\infty} |S(j\omega)|^{2} d\omega\right]^{1/2}}{\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\infty} \omega |S(j\omega)|^{2} d\omega} = \frac{1,42}{g_{0} lm_{1l} \mathrm{erf}\left(\frac{b\sqrt{\pi}}{2\rho_{0}}\right)} \left[\frac{nG\rho_{0}T}{2\sqrt{2} \cdot a}\right]^{1/2}.$$
(17)

Расчеты проводились для частот считывания  $f_{cq}$  с элементов линейки, равных 25, 50, 75 и 100 МГц, при частоте следования счетных импульсов генератора 250 и 500 МГц при различных значениях  $\rho_0$  и b.

В качестве иллюстрации на рисунке приведена зависимость  $\sigma_{\varphi 1}(\rho_0)$  относительной по-

грешности фиксации по максимуму сигнала  $\left(\frac{\sigma_{\varphi 1}}{\sigma_{\varphi 1\,max}}\right)$  от величины пятна рассеяния при раз-

личных размерах b, мм.

Анализ рисунка показывает, что погрешность резко возрастает, если пятно рассеяния превышает размер b больше, чем на порядок. Рост погрешности с увеличением размера b обусловлен увеличением шумов.



Изменение среднеквадратической погрешности фиксации сигнала по фронту имеет аналогичный характер, но в любом случае превышает погрешность  $\sigma_{b1}$  в 1,26 раза.

Следует отметить, что в соответствии с формулами (16) и (17) при увеличении частоты считывания и при заданной частоте заполнения погрешность измерения временного интервала возрастает. Таким образом, можно говорить о существовании оптимальных условий при выборе частот заполнения и считывания.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Левшин В. Л. Обработка информации в оптических системах пеленгации. М.: Машиностроение, 1978. 168 с.

2. Лебедько Е. Г. Системы оптической локации: Учеб. пособие. СПб: Ун-т ИТМО, 2012. 128 с.

3. Лебедько Е. Г. Теоретические основы передачи информации. СПб: Лань, 2011. 350 с.

приборов и сис-
l
кафедра оптико-
ler.ru

Рекомендована кафедрой оптико-электронных приборов и систем

Поступила в редакцию 22.01.15 г.

Ссылка для цитирования: Зверева Е. Н., Лебедько Е. Г. Анализ точности определения временного положения сигнала для систем с многоэлементными фотоприемниками // Изв. вузов. Приборостроение. 2015. Т. 58, № 7. С. 555—560.

## ANALYSIS OF ACCURACY OF SIGNAL TIME POSITIONING FOR SYSTEMS WITH MULTI-ELEMENT PHOTODETECTORS

E. N. Zvereva, E. G. Lebedko ITMO University, 197101, Saint Petersburg, Russia E-mail: e.zvereva@rambler.ru The problem of determination of temporal position of CCD ruler output signal used for measuring spatial coordinates of a point radiation source is considered. An analysis of accuracy is carried out for two approaches to signal time positioning — by the signal front, and by the signal maximum occurs.

**Keywords:** accuracy of signal temporal positioning, spectral function of receiver output signal, errors estimates for signal maximum and front measurements.

		Data on authors
Elena N. Zvereva	_	ITMO University, Department of Optical-Electronic Devices and Sys-
		tems; Senior Lecturer; E-mail: e.zvereva@rambler.ru
Evgeny G. Lebedko	_	Dr. Sci., Professor; ITMO University, Department of Optical-
		Electronic Devices and Systems; E-mail: eleb@rambler.ru

**Reference for citation**: *Zvereva E. N., Lebedko E. G.*. Analysis of accuracy of signal time positioning for systems with multi-element photodetectors // Izvestiya Vysshikh Uchebnykh Zavedeniy. Priborostroenie. 2015. Vol. 58, N 7. P. 555—560 (in Russian).

DOI: 10.17586/0021-3454-2015-58-7-555-560