

В. М. ЕФИМОВ, А. М. ИСКОЛЬДСКИЙ  
(Новосибирск)

### МОДЕЛЬ АППАРАТНОЙ ФУНКЦИИ ФОТОПРИЕМНИКА\*

В линейных режимах функционирования фотоприемников выполняется принцип суперпозиции, т. е. реакция прибора на сумму дельта-функций представляет собой сумму откликов на каждую из них. В этом случае аппаратная функция является исчерпывающей характеристикой приемника и ее свойства определяются реакцией на одиночный фотоэлектрон (пространственно-временную дельта-функцию), рожденный на входном фотокатоде.

В фотоэлектрических приборах процесс размножения электронов случаен и сопровождается также случайным пространственно-временным рассеиванием вторичных электронов, что приводит к флуктуациям аппаратной функции.

Ниже рассматриваются статистические характеристики этих флуктуаций и влияние последних на точность регистрации [1].

**Модель процесса размножения и рассеивания.** Для наглядности рассмотрим фотоэлектронные умножитель (ФЭУ). Будем описывать свойства входной камеры ФЭУ функцией  $\varphi_0(t)$ , которая является плотностью вероятностей времени пролета фотоэлектронов до первого динода. Каждый последующий каскад будем характеризовать  $\varphi_i(t)$  и  $p_i(k)$ , где  $\varphi_i(t)$  так же, как и  $\varphi_0(t)$ , описывает распределение времени запаздывания, а  $p_i(k)$  — распределение числа вторичных электронов, рожденных от одного первичного, т. е.  $p_i(k)$  — распределение коэффициента усиления  $l$ -го каскада.

Рассмотрим реакцию ФЭУ на одиночный фотоэлектрон. Очевидно, что на выходе возникает сигнал, представляющий собой группу из  $K$  электронов, распределенных во времени.

Этот сигнал можно описать как временную последовательность  $\delta$ -функций:

$$\psi(t) = \sum_{i=1}^K \delta(t - t_i), \quad (1)$$

где  $t_i$  — время прихода  $i$ -й частицы на анод, отсчитываемое от момента рождения  $t_0=0$  первичного фотоэлектрона. Очевидно, что  $t_i$  складывается из времени задержки всех «родителей» данной частицы и времени пролета ее самой в последнем  $m$ -м каскаде:

$$t_i = \sum_{i=0}^m t_{ii}. \quad (2)$$

В рассматриваемой модели  $t_{ii}$  статистически независимы, поэтому распределение  $t_i$  —  $\varphi_{0,m}(t)$  является сверткой распределений  $\varphi_0(t)$  и всех  $\varphi_i(t)$ , а интенсивность потока выходных электронов (среднее число электронов в единицу времени)

$$\langle \psi(t) \rangle = \langle K \rangle \varphi_{0,m}(t), \quad (3)$$

где  $\langle K \rangle$  — среднее значение числа частиц на выходе, рожденных от одной первичной, т. е. среднее значение коэффициента усиления.

\* См. примечание к статье: Ефимов В. М., Искольдский А. М. Оценка предельных возможностей регистрации изображений. — «Автоматрия», 1977, № 5, с. 94—100.

В силу независимости процесса размножения в различных каскадах

$$\langle K \rangle = \prod_{l=1}^m \langle k_l \rangle, \quad (4)$$

где среднее значение коэффициента усиления  $l$ -го каскада

$$\langle k_l \rangle = \sum_{k=0}^{\infty} k p_l(k). \quad (5)$$

Величина  $\langle \psi(t) \rangle$  характеризует систему умножения ФЭУ в среднем. Заметим, что в качестве характеристики отдельного каскада можно рассматривать

$$\langle \psi_l(t) \rangle = \langle k_l \rangle \varphi_l(t). \quad (6)$$

В этих обозначениях  $\langle \psi(t) \rangle$  — свертка всех  $\langle \psi_l(t) \rangle$ .

Для описания статистических свойств дискретной последовательности  $\psi(t)$  знания математического ожидания  $\langle \psi(t) \rangle$  недостаточно. Простейшей характеристикой, отражающей флуктуационные свойства  $\psi(t)$ , может служить второй смешанный момент (корреляция интенсивности потока выходных электронов):

$$\begin{aligned} \langle \psi(t) \psi(t + \tau) \rangle = \langle K \rangle \delta(\tau) \varphi_{0,m}(t) + \sum_{i=1}^m r_i \int \varphi_{l,m}(t - \theta) \varphi_{l,m}(t + \\ + \tau - \theta) \varphi_{0,l-1}(\theta) d\theta, \end{aligned} \quad (7)$$

где

$$r_l = \langle K \rangle^2 (\langle k_l^2 \rangle - \langle k_l \rangle) / \langle k_l \rangle \prod_{i=1}^l \langle k_i \rangle. \quad (8)$$

$\varphi_{i,j}(t)$  — свертка распределений времен запаздывания от  $i$ -го каскада по  $j$ -й включительно,  $\varphi_{i,i}(t)$  — распределение времени запаздывания  $i$ -го каскада ( $\varphi_{0,0}(t) = \varphi_0(t)$ ,  $\varphi_{m,m}(t) = \varphi_m(t)$ ). Сложная структура (7) связана с тем, что времена запаздывания двух различных частиц в последней генерации являются зависимыми. «Глубина» этой зависимости определяется числом общих «предков». Например, слагаемое  $l=m$  соответствует парам частиц, рожденных от одной и той же частицы предпоследнего каскада, т. е. для этих пар запаздывание во всех предыдущих каскадах одинаково. Слагаемое при  $l=1$  относится к парам частиц, у которых общим предком является только начальный фотоэлектрон. Остальные слагаемые соответствуют промежуточной «степени родства».

Для электронно-оптического преобразователя (ЭОП) можно использовать все полученные выше соотношения, заменив  $\varphi_l(t)$  на  $\varphi_l(x, y, t)$  и введя очевидным образом соответствующие свертки по пространству.

**Характеристики аппаратной функции.** Преобразование рассмотренной последовательности выходных электронов, характеризуемой  $\langle \psi(t) \rangle$  и  $\langle \psi(t) \psi(t + \tau) \rangle$ , в электрический сигнал производится с помощью пассивного радиотехнического звена, обеспечивающего интегрирование этой последовательности по времени с некоторой весовой функцией.

При этом сигнал на выходе интегрирующего звена

$$\omega(t) = \int \psi(\tau) h(t - \tau) d\tau, \quad (9)$$

где  $h(t)$  — его весовая функция.

Для среднего значения сигнала вместо (3) будем иметь

$$\langle \omega(t) \rangle = \langle K \rangle \varphi_{0,m,h}(t), \quad (10)$$

где

$$\varphi_{0,m,h}(t) = \int \varphi_{0,m}(\tau) h(t-\tau) d\tau$$

— свертка  $\varphi_{0,m}(t)$  с весовой функцией радиотехнического звена,  $\langle w(t) \rangle$  описывает форму «среднего» одноэлектронного импульса и является средним значением аппаратной функции.

Флуктуации формы одноэлектронного импульса как случайной функции можно также характеризовать вторым смешанным моментом. Выражение для него аналогично (7):

$$\begin{aligned} \langle w(t) w(t+\tau) \rangle &= \langle K \rangle \int h(t-\theta) h(t+\tau-\theta) \varphi_{0,m}(\theta) d\theta + \\ &+ \sum_{i=1}^m r_i \int \varphi_{i,m,h}(t-\theta) \varphi_{i,m,h}(t+\tau-\theta) \varphi_{0,i-1}(\theta) d\theta, \end{aligned} \quad (11)$$

здесь дополнительный индекс  $h$  означает свертку соответствующей функции из (7) с  $h(t)$ .

Из (10) и (11) можно получить интегральные характеристики аппаратной функции.

Среднее время запаздывания сигнала на выходе интегрирующего звена по отношению к моменту рождения первичного фотоэлектрона

$$\langle t \rangle = \int t \varphi_{0,m,h}(t) dt = \sum_{i=0}^m \langle t_i \rangle + t_h, \quad (12)$$

где  $\langle t_i \rangle$  — среднее время запаздывания  $i$ -го каскада,  $t_h = \int th(t) dt$  — запаздывание, вносимое радиотехническим звеном.

Средний по времени второй смешанный момент аппаратной функции

$$\begin{aligned} \int \langle w(t) w(t+\tau) \rangle dt &= \langle K \rangle \int h(t) h(t+\tau) dt + \\ &+ \sum_{i=1}^m r_i \int \varphi_{i,m,h}(t) \varphi_{i,m,h}(t+\tau) dt. \end{aligned} \quad (13)$$

При  $\tau=0$  из (13) вытекает соотношение для интегрального среднего квадрата аппаратной функции

$$\int \langle w^2(t) \rangle dt = \langle K \rangle / \tau_h + \sum_{i=1}^m r_i / \tau_{i,m,h}. \quad (14)$$

В (14) характерные времена аппаратных функций

$$\tau_h = 1 / \int h^2(t) dt, \quad \tau_{i,m,h} = 1 / \int \varphi_{i,m,h}^2(t) dt. \quad (15)$$

**Влияние флуктуаций аппаратной функции на ошибки регистрации.**

При анализе ошибок регистрации будем считать [2], что на входе ФЭУ действует сигнал  $f(x, y, t) = f(t)$ , модулирующий интенсивность стационарного светового поля. Будем, далее, полагать, что  $\int h(t) dt = 1$  и, следовательно,  $\int \langle w(t) \rangle dt = \langle K \rangle$ . Так как в ФЭУ производится интегрирование светового потока по площади  $S$  входного фотокатода, то в качестве оценки транспаранта, учитывая запаздывание, примем (см. (17) из [2])

$$\hat{f}(t) = f_{\text{вых}}(t + \langle t \rangle) / \alpha S \langle K \rangle. \quad (16)$$

Тогда интегральный квадрат систематической ошибки (см. (30) и (42) из [2])

$$\langle \epsilon_0^2 \rangle = \sigma_f^2 \left[ 1 - 2 \int \rho_f(\tau) \varphi_{0,m,h}(\tau + \langle t \rangle) d\tau + \int \rho_f(\tau) [\varphi_{0,m,h}(\tau)]_0 d\tau \right], \quad (17)$$

где  $[\varphi_{0,m,h}(\tau)]_0$  — свертка функции  $\varphi_{0,m,h}(t)$  с самой собой (см. (31) из [2]). Так как  $\varphi_{0,m,h}(t)$  является сверткой плотности вероятностей времен пролета  $\varphi_{0,m}(t)$  с весовой функцией радиотехнического звена  $h(t)$ , то из (17) следует, что наличие временного рассеивания по отношению к систематической ошибке эквивалентно введению дополнительного радиотехнического звена с аппаратной функцией  $\varphi_{0,m}(t)$ , т. е. приводит к увеличению этой ошибки.

Интегральная дисперсия случайной ошибки запишется следующим образом (см. (32) и (44) из [2]):

$$\langle \sigma^2 \rangle = (1/\alpha S) \langle f \rangle \int [\langle w^2(t) \rangle / \langle K \rangle^2] dt + (\sigma_I^2 / I^2) \langle f^2 \rangle \int \rho_I(\xi, \eta, \tau) [\varphi_{0,m,h}(\tau)]_0 \times \\ \times \{ [w_S(\xi, \eta)]_0 / S^2 \} d\xi d\eta d\tau, \quad (18)$$

где  $[w_S(\xi, \eta)]_0$  — свертка пространственной аппаратной функции ФЭУ (равной 1, если  $\xi, \eta \in S$ , и нулю, если  $\xi, \eta \notin S$ ) с самой собой.

По отношению ко второму слагаемому (18) наличие временного разброса также эквивалентно введению дополнительного радиотехнического звена с аппаратной функцией  $\varphi_{0,m}(t)$ . Для когерентного опорного поля это слагаемое (см. (38) из [2]) равно  $(\sigma_I^2 / I^2) \langle f^2 \rangle$ , для теплого источника (см. (39) из [2]) —  $(\sigma_I^2 / I^2) (V_I / S \tau_{0,m,h})$ , т. е. в последнем случае наличие временного разброса приводит к уменьшению этого слагаемого, так как характерное время  $\tau_{0,m,h} \geq \tau_h$ .

Из (14) следует, что «дробовая» составляющая тем меньше, чем меньше флуктуации коэффициента усиления (при этом наибольший вклад вносят флуктуации коэффициента усиления первого каскада) и чем больше флуктуации времен пролета (при этом наибольший вклад вносят флуктуации времени пролета последнего каскада, а флуктуации времен пролета входной камеры ФЭУ вообще не сказываются на величине «дробовой» составляющей).

Так как

$$\langle K \rangle + \sum_{i=1}^m r_i = \langle K^2 \rangle, \quad (19)$$

то, как следует из (18) и (14), «дробовая» составляющая лежит в пределах

$$(1/\alpha S \tau_{1,m,h}) \langle f \rangle (1 + [D/\langle K \rangle^2]) \leq (1/\alpha S) \langle f \rangle \int [\langle w^2(t) \rangle / \langle K \rangle^2] dt \leq \\ \leq (1/\alpha S \tau_h) \langle f \rangle (1 + [D/\langle K \rangle^2]), \quad (20)$$

где  $D = \langle K^2 \rangle - \langle K \rangle^2$  — дисперсия коэффициента усиления.

Таким образом, дисперсия «дробовой» составляющей ошибки определяется средним числом фотоэлектронов  $\langle N_s \rangle = \alpha V_s$  в объеме некоторой апертуры  $V_s (S \tau_h \leq V_s \leq S \tau_{1,m,h})$  и относительной дисперсией коэффициента усиления.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Ефимов В. М., Искольдский А. М. Флуктуации аппаратной функции и ошибки фотоприемника, обусловленные случайным характером процесса усиления в фотоэлектрических приборах. — Препринт, № 37. Новосибирск, изд. ИАиЭ СО АН СССР, 1976.
2. Ефимов В. М., Искольдский А. М. Оценка предельных возможностей регистрации изображений. — «Автометрия», 1977, № 5, с. 94—100.

Поступила в редакцию 23 мая 1977 г.