



СООБЩЕНИЯ Объединенного института ядерных исследований дубна

6779/8

13-83-646

С.И.Мерзляков

МАЛОШУМЯЩИЙ ПРЕДУСИЛИТЕЛЬ ДЛЯ ДЕТЕКТОРОВ МАЛЫХ ЕМКОСТЕЙ



введение

Для съема зарядов с газовых ионизационных детекторов в настоящее время применяются два типа предусилителей: зарядочувствительные /1,6/ и токовые /2,3/.

Достоинством токовых предусилителей является то, что они выполняются на биполярных транзисторах и поэтому обеспечивают высокое быстродействие при удовлетворительном уровне шумов и, кроме того, обладают высокой повторяемостью параметров, что важно для многоканальных систем.

Зарядочувствительные предусилители с полевыми транзисторами на входе отличаются минимально возможным уровнем шумов и высокой стабильностью характеристик. Однако значительный разброс параметров полевых транзисторов и недостаточная помехоустойчивость таких предусилителей ограничивают их использование в многоканальных системах.

ТОКОВЫЕ ПРЕДУСИЛИТЕЛИ

Базовая конфигурация токового предусилителя приведена на рис.1. Верхняя частота его определяется постоянной $\tau_{\ell} = R_{\ell}C_{\ell}$, а переходная функция – выражением

$$h(t) = \frac{1}{C_f} e^{-v' t}$$
, /1/

где R_{ℓ} и C_{ℓ} - сопротивление и емкость в коллекторе первого транзистора.

При использовании преобразователя заряд-код измеренный заряд Q_{mes} определяется как

$$Q_{mes} = \frac{1}{R_s} \int e_s(t) dt, \qquad /2/$$

где e (t) - выходной импульс с предусилителя.

Для импульса входного тока с детектора, определяемого выражением

$$i(t) = I_0 e^{-t/\tau} k$$
, /3/

выходной импульс имеет вид

$$e_{n}(t) = i(t) * h(t)$$
.





Рис.1. Базовая конфигурация токового предусилителя. /4/

После преобразований можно получить:

$$\mathbf{e}_{\mathbf{s}}(t) = \int \mathbf{i}(\lambda) \mathbf{h}(t-\lambda) d\lambda = \mathbf{I}_{0} \mathbf{r}_{\mathbf{k}} \cdot \frac{\mathbf{r}_{\ell}}{C_{\ell}(\mathbf{r}_{\ell}-\mathbf{r}_{\mathbf{k}})} (\mathbf{e}^{-t/\mathbf{r}_{\mathbf{k}}} - \mathbf{e}^{-t/\mathbf{r}_{\ell}}). \quad /5/$$

Подстановкой полученного результата в выражение /2/ определяется Q_{mes}:

$$Q_{mes} = Q_{in} \cdot \frac{R_{\ell}}{R_s},$$
 /6/

где

$$\mathbf{Q}_{in} = \int \mathbf{i}(\mathbf{t}) d\mathbf{t} = \mathbf{I}_0 \cdot \mathbf{r}_k$$
.

Отсюда следует, что для любого тока, представляющего из себя сумму экспонент, измеренный заряд будет пропорционален входному с коэффициентом пропорциональности R_{ρ}/R_{s} .

Отметим, что величина С_е играет роль только во временных измерениях и не влияет на измерение энергии.

В работе ^{/4/} определено выражение для шумовой характеристики схемы:

$$\overline{ENC^{2}} = \overline{ENC_{p}^{2}} + \overline{ENC_{g}^{2}} =$$

$$= q_{\ell}(I_{B1} + I_{B2}) \int w(t)^{2} dt + \frac{1}{2}C_{i}^{2} \cdot 4KTr_{\ell 1} \int w'(t)^{2} dt , \qquad /7/$$

где ${\rm ENC}^2$ - эквивалентный шумовой заряд, определяемый как заряд, которым должен обладать сигнал, эквивалентный шуму, производимому всеми шумовыми источниками схемы; ${\rm ENC}_p^2$ и ${\rm ENC}_s^2$ - среднеквадратичный шумовой заряд электронов параллельного и последовательного источников шумов, q_ℓ - заряд электрона, ${\rm I}_{B1}$ и ${\rm I}_{B2}$ - базовые токи первого и второго транзисторов, ${\rm r}_{\ell 1}$ - входное сопротивление первой секции, ${\rm C}_i$ - входная емкость, W(t) и W'(t) - весовая функция и ее сопряженное значение соответственно.

При выводе выражения были сделаны следующие допущения:

$$\begin{split} \mathbf{R}_{c} &> \mathbf{R}_{\ell} > \mathbf{r}_{\ell 1} \quad \bowtie \quad \mathbf{r}_{\ell 2} ; \\ \mathbf{C}_{\ell} &<< \mathbf{C}_{i} ; \\ \frac{4kT}{R_{\ell}} < 2q_{\ell} \mathbf{I}_{B2} ; \quad \frac{4kT}{R_{i}} < 2q_{\ell} \mathbf{I}_{B1} , \end{split}$$

где R_i - параллельное сопротивление всех входных резисторов.

Из выражения /7/ видно, что шумы токового предусилителя определяются главным образом базовыми токами на входе предусилит<u>еля.</u> В работе ^{/8/} показано, что в зависимости от W(t) величина <u>ENC²</u>

может составлять от 1000 до 12000 электронов.

ЗАРЯДОЧУВСТВИТЕЛЬНЫЙ ПРЕДУСИЛИТЕЛЬ

Базовая конфигурация для зарядочувствительного предусилителя с полевым транзистором на входе приведена на рис.2.

Образованный в детекторе заряд Q_{in} собирается на емкости обратной связи C_f и емкости детектора C_d . Для емкости C_f заряд определяется как

$$Q_{f} = \frac{Q_{in}}{1 + C_{d} \cdot \frac{1}{C_{in}}} \cdot \frac{(A + 1) \cdot C_{f}}{C_{in}}.$$
 /8/

Здесь $C_{in} = C_g + C_f(A + 1)$, C_g - емкость затвора входного полевого транзистора, A - коэффициент усиления с разомкнутой общей обратной связью. Отметим, что для эквивалентности Q_{in} и Q_f необходимо иметь

$$\frac{C_{d}}{C_{in}} \ll 1 ,$$

то есть

$$C_d \ll C_f \cdot A$$
. /9/

Виходной сигнал Ug с предусилителл можно найти из виражения

 $U_2 = \frac{Q_f}{C_f} .$ /10/





Рис.2. Базовая конфигурация зарядочувствительного предусилителя.

Рис.3. Схема источников шума зарядочувствительного предусилителя.

Схема источников шумов для зарядочувствительного предусилителя приведена на рис.3.

В большинстве случаев термическим шумом AJ_d^mQdf пренебрегают. При простом RC = CR-формировании выходного сигнала предусилителя можно получить/b/:

$$\overline{ENC}_{0}^{2} = \frac{e^{2}}{2} \left[0.6 \frac{kT}{rg_{m}} (C_{g} + C_{d} + C_{f})^{2} + \frac{0.15}{rg_{m}} kTC_{g}^{2} + \frac{1}{R_{f}} + \frac{1}{R_{f}} \right] + \frac{r}{2} (I_{g} + I_{d}) ,$$
(11/

где e = 2,712, g_m - крутизна входного полевого транзистора, I_g и I_d - токи затвора и детектора. Для большинства предусилителей с полевыми транзисторами на входе \overline{ENC}_0^2 лежит в пределах от 100 до 1000 электронов.

ЗАРЯДОЧУВСТВИТЕЛЬНЫЙ ПРЕДУСИЛИТЕЛЬ С АКТИВНЫМ ФОРМИРОВАНИЕМ ПОСТОЯННОЙ СПАДА ВЫХОДНОГО СИГНАЛА

Сравнение уровней шума токового и зарядочувствительного предусилителя безусловно указывает на преимущество последнего при измерениях, где требуется малый уровень шумов.

В данной работе описывается зарядочувствительный предусилитель, отвечающий условиям работы в многоканальных системах /отсутствие регулирующих элементов, помехоустойчивость, простота в настройке и эксплуатации/.

Принципиальная схема предусилителя, приведенная на рис.4, включает в себя: входной полевой транзистор VT1/КП 307 Ж/, усилительную секцию с выходным повторителем VT2-VT5, усилитель местной обратной связи ЛА1 и стабилизаторы питающего напояжения VT6, VT7.

От общепринятых ^{/1,6/} данную схему отличают наличие делителя R2, R5 в цепи общей обратной связи и усилителя ДА1 с интегрирующей цепочкой R14(C4 + C5) в цепи местной обратной связи.



ДЕЛИТЕЛЬ В ЦЕПИ ОБЩЕЙ ОБРАТНОЙ СВЯЗИ ПРЕДУСИЛИТЕЛЯ

Для понимания роли делителя в цепи общей обратной связи предусилителя /см.рис.5/ вновь обратимся к выражениям /8/ и /11/. Выражение /8/ в рассматриваемом случае приходит к виду

$$Q_{f} = \frac{Q_{in}}{1 + C_{d} \cdot \frac{1}{C_{in}}} \cdot \frac{(A \cdot \gamma + 1)C_{f}}{C_{in}}, \qquad /12/$$

где

1

$$C_{in} = C_g + C_f (1 + A \cdot \gamma), \qquad \gamma = R2 \cdot \frac{1}{R1 + R2}$$

Рис.5. Блок-схема предусилителя с делителем в цепи общей обратной связи и с цилиндрическим счетчиком в качестве детектора.



При выполнении условия

$$C_d \ll C_f \cdot (A \cdot y + 1)$$

весь собранный в детекторе заряд выделится на емкости С_f. Выходной сигнал предусилителя определяется выражением

$$U_g = \frac{Q_f}{C_f \cdot \gamma} .$$
 /13/

Сравнивая выражения /10/ и /13/, приходим к выводу, что в последнем случае сигнал возрос в $1/\gamma$ раз.

Того же эффекта можно добиться, уменьшив в 1/у раз емкость C_f , но для малошумящих предусилителей $^{/1,6/}$ в настоящее время уже используются емкости минимальной величины /0,5-1 пФ/, то есть лишь применение делителя в цепи общей обратной связи позволяет увеличить чувствительность схемы /еще на порядок/.

Главным выигрышем от применения делителя является улучшение отношения сигнал-шум системы детектор - предусилитель - спектрометрический усилитель. Качественно объяснить это можно уменьшением составляющей шума от первого каскада спектрометрического усилителя благодаря увеличению зарядочувствительности предусилителя. В этом случае выражение /11/ для среднеквадратичного шумового заряда электронов принимает вид

$$\overline{\mathrm{ENC}}_{g}^{2} = \overline{\mathrm{ENC}}_{0}^{2} + C_{f}^{2} \gamma^{2} \overline{\mathrm{U}}^{2}, \qquad (14)$$

где $\overline{U^2} = 4kT(\frac{r}{r} + \frac{r}{RC^2})$, ги R - эквивалентные последовательные и параллельные шумовые сопротивления входного каскада спектрометрического усилителя. Коэффициент С². у² позволяет привести шум входного каскада спектрометрического усилителя ко входу предусилителя. Как показали прямые измерения, учет этого шума был необходим, так как при у ≈1 его величина сравнима с шумом, создаваемым предусилителем при малых емкостях детектора С и большой величине резистора в цепи общей обратной связи 10 ГОм.

Оптимальная величина отношения плеч делителя была найдена экспериментально: и оказалась равной 0,1 при использовании спектрометрического усилителя типа ОРТЕК-570 .

Отрицательной стороной применения делителя является ухудшение временных характеристик предусилителя из-за уменьшения коэффициента передачи по петле общей обратной связи.

МЕСТНАЯ ОТРИЦАТЕЛЬНАЯ ОБРАТНАЯ СВЯЗЬ В ПРЕДУСИЛИТЕЛЕ

Местная отрицательная обратная связь позволила отказаться от элементов подстройки и сформировать спад выходного сигнала, равный 50 мкс. непосредственно в зарядочувствительной секции. Последнее повысило помехоустойчивость за счет ограничения снизу частотного диапазона.

Можно показать, что форма выходного сигнала рассматриваемого предусилителя для входного импульса тока с детектора вида InS(t) описывается выражением

$$U_{g}(t) = \frac{J_{0}}{C_{f\gamma}} e^{-\frac{2}{T_{g}} \cdot \frac{k3}{\gamma k1}}, \qquad (15/$$

где T2 - постоянная интегрирования в цепи внутренней обратной связи, k1 и k3 - коэффициенты усиления по цепям общей и местной обратных связей соответственно. Подробный вывод для U (t) приведен в приложении 1.

Импульсы такой формы легко оптимизируются по отношению сигнала к шуму стандартными спектрометрическими усилителями. Величина спада выходного импульса T2·y·k1/k3 была выбрана исходя из условия его нормальной работы со стандартными спектрометрическими усилителями.

ЗАГРУЗОЧНАЯ СПОСОБНОСТЬ ПРЕДУСИЛИТЕЛЯ

В описываемом предусилителе в отличие от обычного загрузочная способность определяется допустимым динамическим смещением затвора входного полевого транзистора.

Обусловлено это тем, что заряд, накопленный в емкости общей обратной связи, под воздействием местной обратной связи поступает на суммарную емкость затвора входного полевого транзистора и детектора, изменяя потенциал затвора. Разряжается эта емкость обратным током закрытого р-п перехода затвора и током, текущим через сопротивление общей обратной связи.

Найти загрузочную способность можно из выражений

$$\overline{J} \cdot R_c = U_g$$
, /16/

$$\mathbf{f} = \frac{\mathbf{E}}{\mathbf{e}_{n}} \cdot \mathbf{n} \cdot \mathbf{q}_{\ell}, \qquad /17/$$

где J - средний ток, образованный ионизирующим излучением в рабочем объеме детектора, R - сопротивление, эквивалентное параллельному соединению сопротивлений R и общей обратной связи, n - загрузка детектора, Ug - напряжение затвор-исток, E - средняя энергия, выделяемая в детекторе одной частицей, е - энергия образования единичных носителей заряда.

Из выражений /16/ и /17/ можно найти выражение для максимальной загрузки предусилителя:

$$n_{\max} = \frac{U_{g\max} \cdot e_n}{E \cdot q_{f} \cdot R_c}, \qquad /18/$$

где U_{gmax} - <u>Максимально допустимое</u> напояжение затвор-исток, n_{max} - максимальная загрузочная способность. . Для случая U_{gmax} = -1B, $e_n = 30$ эB, $\bar{E} = 0.5$ МэB, $R_c = 5$ ГОм, $q_\ell = 1.6 \cdot 10^{-19}$ К находим:

Возможна работа предусилителя и без резистора общей обратной связи. При этом $\overline{\mathbf{J}}$ компенсируется обратным током закрытого перехода входного полевого транзистора /~0,1 нА/.

В этом случае загрузочная способность уменьшится вдвое и равна 40.10⁸ част./с, что достаточно для многих применений.

ИСПЫТАНИЯ ПРЕДУСИЛИТЕЛЯ

Предусилитель был испытан с газовым цилиндрическим счетчиком с диаметром катода 1 см. диаметром анода - 20 мкм и длиной 6 см. Для источника²⁴¹ Am /59.57 кэВ/ было получено разрешение 13 кэВ при наполнении счетчика ксеноном под давлением в 10 атм. При этом счетчик использовался в ионизационном режиме /без усиления/ полного собирания электронов, генераторный пик имел ширину на полувысоте 10 кэВ.

6

В работе''' описан аналогичный счетчик, снабженный обычным предусилителем, на котором получено энергетическое разрешение 25 кэВ.

Температурная нестабильность предусилителя составила 0,05%/°С в диапазоне температур от 20 до 50°С.

выводы

Предусилитель с полевым транзистором на входе, имеющий резистивный делитель в цепи общей обратной связи, по сравнению с обычным предусилителем обеспечивает более высокое отношение сигнала к шуму при работе с детекторами малых емкостей.

Применение местной обратной связи в предусилителе позволяет исключить элементы подстройки, сделать его более помехоустойчивым и сформировать постоянную спада выходного сигнала 50 мкс непосредственно в зарядочувствительной секции.

При среднем токе, образованном под воздействием ионизирующего излучения в чувствительном объеме детектора до 0,1 нА, возможна работа предусилителя без резистора обратной связи.

Описанный предусилитель может быть применен для построения многоканальных систем с газовыми и полупроводниковыми детекторами.

В заключение хотелось бы поблагодарить Ю.К.Акимова за руководство работой. С.Н. Шилова за помощь в проведении испытаний.

ПРИЛОЖЕНИЕ 1

Вывод выражения для передаточной характеристики предусилителя с местной обратной связью

Усилительную секцию 12/см. рис.6/, охваченную обратной связью, можно описать выражением

$$k2'(p) = \frac{k2}{1+k2\cdot \frac{1}{T2\cdot p+1}}, \qquad /20/$$

упростив которое, можно получить:

$$k2'(p) = \frac{k2 \cdot T2'p}{T2'p + 1} + \frac{k1}{k3} \cdot \frac{1}{T2'p + 1}, \qquad /21/$$

где

$$\Gamma 2' = \frac{T2}{k2 \cdot k3}.$$

Учитывая, что k₁<< k₈, второй член можно в дальнейшем не рассматривать. Коэффициент усиления предусилителя без общей обратной связи k(p) описывается в таком случае выражением

$$k(p) = \frac{k_0 \cdot T2' \cdot p}{T2' \cdot p + 1}$$
, $rge k_0 = k1 \cdot k2$. /22/

Передаточную функцию предусилителя с общей обратной связью можно найти, используя метод контурных токов /см. рис.7/: $I_{bx} = I_1 + I_2$, учитывая, что

$$I_1 = \frac{U_1}{z_1}, \quad I_2 = \frac{\gamma \cdot U_2 + U_1}{z_2}, \quad U_2 = U_1 \cdot k,$$

можно получить выражение

$$I_{bx} = \frac{U_2}{kz_1} + \frac{yU_2 + U_2/k}{z_2},$$

упростив которое, получаем: $I_{bx} = \frac{U_2}{k} \cdot \frac{z_2 + (ky+1)z_1}{z_1 \cdot z_2}.$
Отсюда можно найти выражение для $\frac{U_2}{I_{bx}}$:
 $\frac{U_2}{I_{bx}} = k \cdot \frac{z_1 \cdot z_2}{z_2 + (k \cdot y + 1) \cdot z_1}.$ /23/

Для того, чтобы получить передаточную функцию предусилителя, необходимо в /23/ подставить значения для k, z₁ и z₂:

$$k = \frac{k_0 T 2' p}{T 2' p + 1}$$
, $z_1 = \frac{1}{p \cdot C1}$, $z_2 = \frac{R_f}{1 + p \cdot T_f}$

где

$$C1 = C_d + C_g$$
, $T_f = R_f \cdot C_f$.



Чх№ Ч^{Рис.6.} Структурная схема предуси-

 $I_{bx} = I_o S(t)$ U1



Q

После подстановки получаем:

$$W(p) = \frac{U_{2}(p)}{I_{bx}(p)} = \frac{k_{0} \cdot p \cdot T2'}{1 + p \cdot T2'} \cdot \frac{1}{p \cdot C1} \cdot \frac{R_{f}}{1 + p \cdot T_{f}} \cdot \frac{1}{\frac{R_{f}}{1 + p \cdot T_{f}}} \cdot \frac{1}{\frac{R_{f}}{1 + p \cdot T_{f}}} + \frac{(k_{0}\gamma + 1) \cdot T2' \cdot p + 1}{(1 + pT2') p \cdot C1}$$

Раскрывая скобки, имеем:

$$W(p) = \frac{k_0}{p \cdot C1} \cdot \frac{R_f}{1 + p \cdot T_f} \cdot \frac{p \cdot T2'}{1 + p \cdot T2'} \times \frac{(1 + p \cdot T_f) \cdot p \cdot C1 \cdot (1 + p \cdot T2')}{(1 + p \cdot T_f) \cdot p \cdot C1 \cdot (1 + p \cdot T2')}$$

$$\times \frac{(1 + p \cdot T_f) \cdot p \cdot C1 \cdot (1 + p \cdot T2')}{p \cdot R_f \cdot C1 + p^2 \cdot R_f \cdot C1 \cdot T2' + p (k_0 \cdot \gamma + 1) T2' + p^2 \cdot (k_0 \gamma + 1) T_f \cdot T2' + p \cdot T_f + 1}$$

Сгруппировав члены и производя сокращения, приходим к выражению:

$$W(p) = k_0 \cdot \frac{p \cdot T2' \cdot R_f \cdot \gamma^{-1}}{p^2 [R_f \cdot C_1 \cdot T2' + (k_0 \cdot \gamma + 1) T_f \cdot T2'] + p [R_f \cdot C_1 + (k_0 \cdot \gamma + 1) T2' + T_f] + 1}$$

Вынеся за скобку в знаменателе $T2' \cdot T_{f} \cdot (k_0 \gamma + 1)$, получаем

$$W(\mathbf{p}) = \frac{\mathbf{k}_{0}}{(\mathbf{k}_{0}\cdot\boldsymbol{\nu}+1)} \cdot \frac{\boldsymbol{\nu}^{-1}}{\mathbf{C}_{e}} \times (27)$$

$$\times \frac{\mathbf{R}_{f} \cdot \mathbf{C}_{1}}{p^{2} (\frac{\mathbf{R}_{f} \cdot \mathbf{C}_{1}}{(\mathbf{k}_{0} \gamma + 1) \mathbf{T}_{f}} + 1) + p (\frac{\mathbf{R}_{f} \cdot \mathbf{C}_{1}}{(\mathbf{k}_{0} \gamma + 1) \cdot \mathbf{T}_{f} \cdot \mathbf{T}_{2}'} + \frac{1}{\mathbf{T}_{f}} + \frac{1}{\mathbf{T}_{2}' (\mathbf{k}_{0} \gamma + 1)}) + \frac{1}{\mathbf{T}_{2}' \cdot \mathbf{T}_{f} (\mathbf{k}_{0} \gamma + 1)} \cdot \frac{1}{\mathbf{T}_{2}' \cdot \mathbf{T}_{f} (\mathbf{k}_{0} \gamma + 1)} + \frac{1}{\mathbf{T}_{2}' \cdot \mathbf{T}_{f} (\mathbf{k}_{0} \gamma + 1)} \cdot \frac{1}{\mathbf{T}_{f} (\mathbf{k}_{0} \gamma + 1)} \cdot \frac{1}{\mathbf{T}_{f}$$

Пусть

$$a = \frac{R_{f} \cdot C1}{(k_{0}\gamma + 1)T_{f}} + 1, \quad b = \frac{R_{f} \cdot C1}{(k_{0}\gamma + 1)T_{f} \cdot T2'} + \frac{1}{T_{f}} + \frac{1}{T2'(k_{0}\gamma + 1)},$$
$$\frac{1}{T2'(T_{f}(k_{0}\gamma + 1))} = C,$$

тогда выражение W(p) примет вид

$$W(p) = \frac{k_0}{k_0 \gamma + 1} \cdot \frac{p}{C_f (p^2 a + pb + c)} .$$
 (28/

Найдя корни знаменателя $\lambda_{1,2}$,

$$\lambda_{1,2} = - \frac{b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a},$$

можно записать:

$$W(\mathbf{p}) = \frac{\mathbf{k}_0}{\mathbf{k}_0 \gamma + 1} \cdot \frac{1}{C_f} \cdot \frac{\mathbf{p}}{(\mathbf{p} - \lambda_1) \cdot (\mathbf{p} - \lambda_2)} \cdot (29)$$

Учитывая, что входным сигналом является $I_0 \cdot \delta(t)$, производя обратное преобразование Лапласа, получаем:

$$U_{g}(t) = \frac{k_{0}}{k_{0}\gamma + 1} \cdot \frac{1}{C_{f}} \cdot \frac{\lambda_{1} \cdot e^{\lambda_{1}t} - \lambda_{2}e^{\lambda_{2}t}}{\lambda_{1} - \lambda_{2}}.$$
 (30/

Для анализа найденного решения учтем, что $k_0 \cdot \gamma >> 1$, $R_f \cdot C1 \approx 7T_f$, $\gamma = 0,1$, тогда

$$a \approx 1$$
, $b \approx \frac{8}{k_0 \gamma \cdot T2'}$, $c \approx \frac{1}{T2' \cdot T_f k_0 \gamma}$

Корни характеристического уравнения при этом равны:

$$\lambda_{12} = -\frac{4}{k_0 \gamma \cdot T2'} \pm \sqrt{\left(\frac{4}{k_0 \gamma \cdot T2'}\right)^2 - \frac{1}{T2' \cdot T_1 \cdot k_0 \gamma}}.$$
 /31/

Вынеся $-\frac{4}{k_0 \gamma \cdot T2}$ за скобку, получим:

$$\lambda_{12} = -\frac{4}{k_0 \cdot \gamma \cdot T2} \cdot (1 \pm \sqrt{1} - \frac{T2' \cdot k_0 \gamma}{16T_f}).$$
 (32/

Зная, что $T2' = \frac{T2}{k2 \cdot k3}$ и что $k_0 = k_1 k_2$, выражение /32/ можно привести к виду

$$\lambda_{12} = \frac{-4k3}{\gamma \cdot k1 \cdot T2} (1 \pm \sqrt{1 - \frac{T2}{T_f}} \cdot \frac{k1 \cdot \gamma}{k3 \cdot 16}).$$
 (33/

В нашем случае:

T2 =
$$4 \cdot 10^{-2}$$
c, T_f = $1 \cdot 10^{-2}$ c, k₃/k₁ ≈ 100,
Torga:

$$\lambda_{12} = \frac{400}{T2} \cdot (1 \pm 0.99875), \quad \lambda_1 = -\frac{800}{T2}, \quad \lambda_2 = -0.5\frac{1}{T2}.$$

10

11

Подставив λ_1 и λ_2 в выражение /30/, считая, что $k_0 \gamma >> 1$, для выходного сигнала находим:

$$U_{g}(t) = \frac{J_{0}}{0.1 \cdot C_{f}} \cdot \frac{(800 \, e^{-\frac{t \cdot 800}{T_{2}}} - 0.5 \, e^{-\frac{t \cdot 0.5}{T_{2}}}) \cdot T2^{-1}}{(800 - 0.5) \, T2^{-1}}$$
 /34/

Так как второй член числителя более чем на 3 порядка меньше первого, то его можно не учитывать и привести выражение /33/ к виду

$$U_g(t) \approx 10 \cdot \frac{I_0}{C_4} \cdot e^{-\frac{800t}{T_2}} .$$
 (35/

1361

Полученное уравнение описывает импульс с постоянной спада, равной $T2/800 = 4 \cdot 10^{-2} / 800 = 50 / мкс/.$

Для анализа может быть полезно более общее выражение, которое можно получить из выражения /30/ при условии, что

$$\lambda_{1} \gg \lambda_{g}, \quad T_{f} \approx R_{f} \cdot C1,$$

$$U_{g}(t) = \frac{I_{0}}{\gamma C_{f}} \cdot e^{-\frac{t}{T_{g}} \cdot \frac{k3}{k1 \cdot \gamma}}$$

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Bole R.A., Radeka V. IEEE Trans. on Nucl.Sci., 1980, NS-27, No.1, p.338-349.
- 2. Hrisono A., Truong K. IEEE Trans.on Nucl.Sci., 1980, NS-27, No.1, p.329-332.
- Barbarino G.C. et al. Nucl.Instr. and Meth., 1981, vol.179, p.353-355.
- 4. Hrisono A. et al. Nucl.Instr. and Meth., 1981, vol.185, p.207.
- 5. Elad E. ISPRA, Nuclear Electronic Symposium, Brussels, 6-9 May, 1969, p.21-29.
- 6. Gatti E., Manfredy F. IEEE Trans.on Nucl.Sci., 1978, NS-25, No.1, p.66-74.
- 7. Дмитренко В.В. и др. ПТЭ, 1981, № 5, с.49.

Рукопись поступила в издательский отдел 13 октября 1983 года.

Мераляков С.И. Малошумящий предусилитель для детекторов малых емкостей 13-83-646

Описывается малошунящий зарядочувствительный предусилитель для работы с детекторами малых емкостей. Отличительными чертами схемы предусилителя являются резистивный делитель в цепи общей связи и местная отрицательная обратная связь. Резистивный делитель улучшает отношение сигнала к шуму при работе с детекторами малых емкостей. Наличие внутренней отрицательной обратной связи позволяет стабилизировать схему по постоянному току, исключить элементы подстройки и сформировать выходной сигнал с постоянной спада в 50 мкс непосредственно в зарядочувствительной секции. Стабилизация схемы по постоянному току позволяет работать без резисторе общей обратной связи за счет компенсации тока, образованного ионизирующим излучением в детекторе, обратным током закрытого р-в перехода входного полевого транзистора. Приведен расчет передаточной характеристики предусилителя с внутренней обратной связю.

Работа выполнена в Лаборатории ядерных проблем ОИЯИ.

Сообщение Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1983

13-83-646

Merzlyakov S.I. Low-Noise Preamplifier for Low-Capacity Detectors

The low-noise charge-sensitive preamplifier for low-capacity detectors is described. The circuit differs from the standard ones by having a local negative feedback and a resistor divider in the general feedback loop. The resistor divider improves signal-to-noise ratio when working with low-capacity detectors. The local negative feedback allows DC-stabilization of the circuit, elimination of tuning and shaping of the output signal with the 50 μ s droop constant immediately in the charge-sensitive part. DC-stabilization allows to operate the circuit without the general feedback resistor due to compensation of the current, produced in the detector by the ionizing radiation, by back current of the FET gate. The transfer characteristic of the preamplifier with the local feedback is calculated.

The investigation has been performed at the Laboratory of Nuclear Problems, JINR.

Communication of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1983

Перевод О.С.Виноградовой