ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

Section Section

HAQUA

1-

Дубна

1.

13 - 3530

В.Г. Лапшин, В.И. Рыкалин, З. Цисек

ПРИМЕНЕНИЕ ФОРМИРОВАТЕЛЕЙ С КОМПЕНСАЦИЕЙ ВЛИЯНИЯ РАЗБРОСА АМПЛИТУД И МАЛЫМ МЕРТВЫМ ВРЕМЕНЕМ В СХЕМАХ СОВПАДЕНИЙ

1967.

13 - 3530

В.Г. Лапшин, В.И. Рыкалин, З. Цисек

ПРИМЕНЕНИЕ ФОРМИРОВАТЕЛЕЙ С КОМПЕНСАЦИЕЙ ВЛИЯНИЯ РАЗБРОСА АМПЛИТУД И МАЛЫМ МЕРТВЫМ ВРЕМЕНЕМ В СХЕМАХ СОВПАДЕНИЙ



Введение

В последнее время становятся весьма актуальными вопросы разработки схем, способных работать при больших загрузках и имеющих хорошие временные характеристики. Это связано, с одной стороны, с тенденцией использования при исследовании редких процессов пучков частии с максимально возможной интенсивностью и, с другой стороны, возможностью регистрации временным ФЭУ световых импульсов с частотами более 100 Мгш^{/1/}

В реальных условиях работы сцинтилляционных и черенковских счётчиков на выходе ФЭУ наблюдается довольно широкий спектр амплитуд.

Как следует из^{/2/}, для сцинтилляционного счётчика на AVP -56 с размерами сцинтиллятора 10 х 100 х 100 мм при регистрации п -мезонов ширина на полувысоте распределения амплитуд оказывается равной 40%.

При регистрации и -мезона из фотокатода выбивается 80 фотоэлектронов. Амплитудный разброс, связанный только со статистикой выбивания фотоэлектронов, составляет = 26%. Кроме того, в ширину амплитудного распределения импульсов вносят вклад флуктуации потерь ионизации и неоднородности в световодах. Выходные импульсы ФЭУ с разными амплитудами имеют разную крутизну нарастания фронта импульса и достигают порога чувствительности пороговых устройств в разные моменты времени.

В первом приближении фронт нарастания можно аппроксимировать прямой (рис. 1), тогда разность времени срабатывания входного устройства от импульса с амплитудой, равной порогу, и импульса с амплитудой А будет равна:

$$\Delta t = t \quad (1 - \frac{U}{A}),$$

где U - порог срабатывания входного устройства.

Таким образом, входное устройство (как правило, представляющее собой одновибратор на туннельном диоде) будет срабатывать в разные моменты времени от двух одновременных сигналов с разными амплитудами. При значитель+ ном амплитудном разбросе (A >> U) временной разброс составит Δt ≈ t d.

Для современных временных фотоумножителей ^с лежит в пределах 2 • 5 нсек, поэтому разброс времен срабатывания входных устройств не позволяет конструировать схемы совпадений с временем разрешения 2 r < 4 нсек и 100%-эффективностью, а в случае время-амплитудных преобразователей значительно ухудшает временное разрешение.

Понижение порога срабатывания не компенсирует амплитудный разброс, т.к. крутизна нарастания импульсов в начальном участке уменьшается.

Кроме того при уменьшении порога срабатывания значительно усиливается влияние предимпульсов и возрастают загрузки пороговых устройств шумовыми импульсами ФЭУ и фоновыми импульсами в случае работы на ускорителе.

Для уменьшения влияния амплитудного разброса на временное разрешение применяют дифференцирование^{/3/} и двойное^{/4/} дифференцирование импульсов с ФЭУ. При этом повышается крутизна продифференцированного импульса, а положение точки пересечения нуля до некоторой степени не зависит от амплитуды. Однако для точного установления положения этой точки необходимо понижать порог, что приводит к увеличению загрузок и влияния предимпульсов. Поэтому при конечной величине порога влияние амплитудного разброса остается.

Другие методы компенсации ^{/5,6,7/} влияния амплитудного разброса принципиально применимы при загрузках не более 10⁵ имп/сек и используются в схе мах время-амплитудных преобразователей.

Авторами предложен новый способ компенсации влияния разброса амплитуд, основанный на применении диодов с накоплением заряда. В работе описан формирователь, основанный на этом методе, и приводятся характеристики схем совпадений, в которых используются разработанные формирователи.

Рассмотрим простейшую блок-схему использования диода для компенсации влияния разброса амплитуд (рис. 1). Входные импульсы, форма которых для простоты аппроксимирована равнобедренным треугольником, поступают через ограничитель в прямом направлении на диод с накоплением заряда (ДНЗ). С некоторой задержкой t_3 на ДНЗ поступает сформированный по амплитуде и длительности импульс обратной полярности. При $r \gg t_3$, где r – время жизни неосновных носителей в базе диода, восстановление обратного сопротивления ДНЗ произсйдет через время $t \approx \frac{Q}{a}$, где t -время восстановления обратного сопротивления ДНЗ относительно начала сформированного импульса в прямом направлении,

амплитуда сформированного импульса.

Предположим, что в прямом направлении импульс поступает без ограничения тогда разность времени "срабатывания" ДНЗ от входного импульса с пороговой амплитудой U и амплитудой A будет пропорциональна разности зарядов в базе ДНЗ от этих импульсов, т.е. $\Delta t \approx t_{\rm H}$ (A – U_I), где $t_{\rm H}$ – длительность импульса. В то же время разброс времени срабатывания формирователя от импульса с амплитудой A составляет:

$$\Delta t_{o} = t_{\phi} \left(1 - \frac{U}{A}\right).$$

Таким образом, без ограничения импульса, поступающего на ДНЗ в прямом направлении, будет наблюдаться перекомпенсация, т.к.Δι растёт быстрее Δι_o. Чтобы получить Δι = Δι_o, необходимо, очевидно, определенным образом ограничить импульс, поступающий на ДНЗ в прямом направлении. В первых вариантах компенсирующих схем на ДНЗ импульсы, поступающие от фотоумножителей, дифференцировались и поступали на схему, подобную приведенной на рис. 1. Однако более высокими характеристиками обладает формирователь с компенсацией разброса, использованный в схеме тройных совпадений, представленной на рис. 2.

Импульсы от фотоумножителей дифференцируются короткозамкнутым кабелем и ограничиваются по амплитуде с помощью триггера Шмитта на ТД и диода Д₁. Через каскад с общей базой Т₁ ограниченный импульс тока поступает на сильнодемпфированный колебательный контур. Первая отрицательная полуволна поступает в прямом направлении на ДНЗ (в качестве которого использовался 2Д503Б). Положительная полуволна, возникающая по окончании импульса тока

транзистора Т₁, "рассасывает заряд" и при оптимальном подборе индуктивности L₁ момент "срабатывания" ДНЗ мало зависит от амплитуды входного сигнала. Лиод Д₂ ограничивает положительную полуволну на ДНЗ.

Временные диаграммы импульсов на разных элементах схемы приведены на рис. 3.

С ДНЗ положительный импульс поступает на одновибратор ТД₂, L₂, ОД. Импульсы одновибратора длительностью 1 нсек (ширина на полуволне) поступают на элемент отбора схемы совпадений ТД₃, L₃, ОД₂. Импульсы одновибратора отбора запускают одновибратор ТД₄ L₄ и через усилитель Т₂ Т₃ поступают на выход схемы.

Зависимость времени срабатывания входных формирователей схемы совпадений от амплитуды измерялась на электрических импульсах, моделирующих форму импульса сцинтилляционных счётчиков. Фронт нарастания импульса составлял 4 нсек при длительности по основанию ~ 10 нсек. Зависимости времени срабатывания формирователя от амплитуды с компенсацией разброса и без компенсации приведены на рис. 3.

Загрузочные характеристики проверялись на генераторе Г5-22.

Формирователь, т.е. ТД; Д₂; Т; ТД₂; ОД, устойчиво работает от периодически следующих импульсов с частотами до 75 Мгц. Частотные характеристики схемы совпадений ограничиваются элементом отбора и последующим формирователем. Предельная частота для периодических импульсов составляет 50.10⁶ гц. Амплитуда сигналов на выходе СС 1,5 в; полярность положительная.

Были проведены испытания СС на пучке *п* – мезонов синхроциклотрона ЛЯП. Сцинтилляционные счётчики на ФЭУ ХР1020 с кристаллами 5 х 20 х 30 мм. Кривые задержанных совпадений разработанной схемы без компенсации, снятые в тех же условиях, приведены на рис. 5 а в линейном масштабе и на рис. 56 в полулогарифмическом масштабе. Из сравнения приведенных кривых видно, что обычная схема имеет крутизну склона 1 нсек/порядок величины скорости счёта, а схема с компенсацией амплитудного разброса 0,3 нсек/порядок величины скорости счёта. Увеличение крутизны склонов кривой задержанных совпадений, очевидно, свидетельствует о работе механизма компенсации в реальных условиях. Были также сняты кривые тройных совпадений на счётчиках с фотоумножителями типа ФЭУ-30. Кристаллы 5 х 20 х 30 мм. Кривая приведена на рис. 6.

В заключение авторы пользуются случаем поблагодарить Т.А.Агудину, С.Ю.Порохового, Н.Н.Хованскую, Н.Н.Хованского за помощь в измерениях и монтаже схемы.

Литература

- 1. В.Г. Горбенко, В.Г.Лапшин, В.И.Рыкалин, З.Цисек, В.П.Хромов. Препринт ОИЯИ 13-3095, Дубна 1967 год.
- 2. В.И.Рыкалин. Диссертация. ИФВЭ. 1967 г.
- A.E.Bjerke, Q.A.Kerns and T.A. Nunamaker Nucl. Instr. and Meth., <u>15</u> (1962) 249
- 4. H.Verwei. Preprint CER, Note 65-2.
- 5. В.Г.Лапшин, В.И.Рыкалин, З.Цисек. Препринт ОИЯИ 13-2987 Дубна 1966 г.
- 6. R. Van Zurk, Nuclear Electronics, Paris, 1963, 619.

Рукопись поступила в издательский отдел 4 октября 1967 года.



Рис. 1. Блок-схема формирователя с компенсацией влияния амплитудного разброса, ДНЗ – диод с накоплением заряда.



Рис. 2. Схема тройных совпадений с использованием ДНЗ для компенсации влияния амплитудного разброса.

Θ

. sh

ye.

.



Рис. 3. Временные диаграммы напряжений формирователя с компенсацией влияния амплитудного разброса входных импульсов:

а) импульсы от сцинтилляционного счётчика на входе схемы.

- мынимальная амплитуда; U min

U max - максимальная амплитуда;

- порог срабатывания ТД,; U
- б) импульс на $T \square_1$ от A_{max} в) импульс на $T \square_1$ от A_{min} ;

г) ток в коллекторной цепи транзистора Т, от входной амплитуды U_{max};

- порог срабатывания формирователя на туннельном диоде ТД₂. U I_{1 min}; I_{1 max}- форма тока в коллекторной цепи транзистора Т₁ без ДНЗ и ограничивающего диода Д₂;

д) ток в коллекторной цепи транзистора Т, от входной амплитуды Umin;

t, - момент срабатывания формирования на ТД₂. e)



Рис. 4. Зависимость $\Delta r = f(U_{BX})$.

- формирователь без компенсации влияния амплитудного разброса;
- формирователь с применением компенсации влияния амплитудного разброса на ДНЗ.







Рис. 5а. Кривые задержанных совпадений. Счётчики с пластическими сцинтилляторами размером 20х30х5 мм, фотоумножители ХР1020. I – схема совпадений с компенсацией влияния амплитудного разброса; II – схема совпадений без компенсации влияния амплитудного разброса.



Рис. 6. Кривая совпадений для тройной схемы с компенсацией влияния амплитудного разброса. Сцинтилляционные счётчики с пластическими сцинтилляторами размером 20х30х5 мм, фотоумножители ФЭУ-30.