

Дубна.

ОБЪЕДИНЕННЫЙ

ИССЛЕДОВАНИЙ

ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ

Contraction of

Экз. чит. з.

13 - 4967

Л.С. Барабаш

1970

МЕТОДИКА РАСЧЕТА ЦЕПЕЙ КАМЕРЫ С РАЗВЯЗАННЫМ СОПРОТИВЛЕНИЯМИ ВЫСОКОВОЛЬТНЫМ ЭЛЕКТРОДОМ

13 - 4967

## Л.С. Барабаш

## МЕТОДИКА РАСЧЕТА ЦЕПЕЙ КАМЕРЫ С РАЗВЯЗАННЫМ СОПРОТИВЛЕНИЯМИ ВЫСОКОВОЛЬТНЫМ ЭЛЕКТРОДОМ

Направлено в ПТЭ



Для систем с проволочными искровыми камерами, работающих в условиях значительных фоновых загрузок, важной характеристикой является эффективность регистрации трека частицы. Одним из способов улучшения многотрековой эффективности камер служит применение развязывающих сопротивлений / 1/

Рассмотрим факторы, определяющие величины развязывающих сопротивлений. На рис. 1а изображена камера с развязанным высоковольтным электродом. Все проволочки высоковольтного электрода соединены с высоковольтной шиной через сопротивления  $R_{G}$  и между собой - через сопротивления R. Камера обладает хорошей многотрековой эффективностью, потому что при образовании искрового канала напряжение падает только на узком участке камеры, ширина которого определяется функцией отношений  $R_{G}$ . и R.

Эквивалентная схема камеры с момента подачи высоковольтного импульса до образования искры показана на рис. 16. Постоянная времени заряда камеры определяется из выражения:

(.1)

$$\tau = 2.3 C_{\rm K} (R_{\rm r} + \frac{R_{\rm G}}{\rm n}),$$

где n - количество проволок в камере.

3



электродом.

BEICOKOBOJIETHEIM

развязанным

υ

После окончания переходных процессов, возникших при образовании искры, эквивалентную схему камеры можно представить в виде цепи, к которой приложено постоянное напряжение E (рис. 1в). Сопротивление искры считаем значительно меньшим, чем  $R_{\rm G}$ . В случае использования распределенного сопротивления эта цепь представляет собой длинную линию с параметрами R и  $G = \frac{1}{R_{\rm G}}$ ; R - сопротивление на единицу длины, G - утечка на единицу длины. Напряжение и ток в линии описываются уравнениями

$$\frac{du}{dx} + Ri = 0 \qquad \frac{di}{dx} + Gu = 0.$$
 (2)

Дифференцируя первое уравнение и принимая во внимание второе, получим

$$\frac{d^2 u}{d x^2} - R G u = 0.$$
(3)

Решение уравнения (3) выглядит следующим образом:

 $u(x) = C_1 e^{-bx} + C_2 e^{-bx}$ rge

 $b = \sqrt{RG}$ .

Первый член описывает падающую волну, второй – отраженную. Из первого уравнения (2) определим і (х) :

5

 $i(x) = \frac{b}{R}(C_1 e^{-bx} + C_2 e^{-bx}).$ 

Очевидно, что полоса подсадки напряжения имеет какую-то конечную ширину, иначе напряжение упадет на всей камере и применение развязывающих сопротивлений потеряет смысл. Поэтому в выражениях для тока и напряжения второй член, определяющий отраженную волну, можно принять равным нулю, а линию считать бесконечно длинной:

$$u(x) = C_1 e^{-bx}$$
  $i(x) = \frac{b}{R} C_1 e^{-bx}$ .

Постоянную С<sub>1</sub> определим из граничных условий: u |\_\_\_\_ = E.

При этом получаем

$$u(x) = E e^{-bx}$$
  $i(x) = E \frac{b}{R} e^{-bx}$ 

Входное сопротивление Z будет:

$$Z = \frac{R}{b} = \sqrt{RR_G}.$$

Рассмотрим теперь показатель экспоненты в выражениях для u(x) и i(x). Значение показателя определяет полосу, на которой напряжение падает при образовании искры, и выбор его определяется следующими факторами. При возникновении искры в газе рождаются жесткие фотоны, способные ионизировать атомы газа или вырвать электроны из материала проволок. Образовавшиеся при этом электроны могут стать источниками новых лавин. В результате вокруг основной искры возникает серия ложных. Поэтому необходимо обеспечить такое распределение напряжения на камере, при котором образовавшиеся электроны не могли бы стать источниками новых лавин. Эти процессы подробно изучены в работах по исследованию газового разряда в счётчиках Гейгера<sup>/3/</sup>. Оценки показывают, что на расстояниях ~ 10 мм от основной искры из-за распределения напряжения по проволокам и гасящего действия паров спирта вероятность образования фотоэлектронов и электронов, возникающих при ионизации атомов газа жесткими фотонами, уже достаточно мала.

Таким образом, теперь можно оценить показатель экспоненты в выражениях для тока и напряжения:

Поскольку расстояние между проволочками равно обычно 1 мм, параметры R и R<sub>G</sub> берем на 1 мм линии и при x = 10 получаем

$$\frac{R}{R_{c}} = 0, 1.$$
 (4)

При этом напряжение на расстоянии 10 мм от основной искры составит ~ 5% от Е .

При изготовлении распределенных сопротивлений, кроме R и R<sub>G</sub>, нужно знать и значения R 1 и R<sub>2</sub> (см. рис. 1в), где R<sub>2</sub> - сопротивление между двумя проволочками и R<sub>1</sub> - сопротивление между проволочкой и высоковольтной шиной. Эти сопротивления определяются через R и R<sub>6</sub> следующим образом:

$$R_{1} = \frac{1}{2}Z, R_{2} = \frac{2RZ}{R+2Z}$$

Подставляем значение Z

$$_{1} = \frac{1}{2} \sqrt{RR_{G}} , \quad R_{2} = \frac{2\sqrt{RR_{G}}}{1+2\sqrt{RR_{G}}}$$

Взяв отношение R /R с учётом (4), получаем:

$$\frac{R_1}{R_2} = 2.$$

Для надежной записи сигнала R<sub>2</sub> на ферритовое кольцо необходимо, чтобы ток, проходящий через кольцо, при пробое камеры составил ~ 10а при напряжении на камере 4-5кв. Из этого условия определим значение

(5)

Из (5) определим R<sub>2</sub>

$$R_2 \simeq 225 - 280$$
 ом.

Параметры линии при этом будут равны:

Внутреннее сопртивление генератора определяется из условия:

$$R_{\Gamma} \leq \frac{r}{2,3 C_{\kappa}} - \frac{R_{G}}{n}.$$

Таким образом, мы определили параметры высоковольтных цепей камеры с развязанным электродом. Возникающие в камере при образовании искры переходные процессы не учитываются, поскольку длительность их достаточно мала ( ~C.R ).

В заключение автор выражает свою признательность Л.Г. Заставенко за полезные советы и обсуждения.

## Литература

1. H.Faissner, H.Foerth, K.Maull et al. CERN, preprint, August 1968.

2. В.И. Смирнов. Курс высшей математики, т. II , Физматгиз, 1961.

3. S.H. Liebson. Phys. Rev. vol. 72, No 7, p. 602, 1947.

Рукопись поступила в издательский отдел 18 марта 1970 года.