

О РЕЗУЛЬТАТАХ ИСПЫТАНИЯ МАКЕТА КРИОТРОННОЙ  
ВЫЧИСЛИТЕЛЬНОЙ СРЕДЫ

В.Ф. Гурко

Для проверки возможности построения и выявления недостатков криотронных элементов вычислительной среды Ш-го типа [1] был изготовлен и экспериментально проверен в жидком гелии тридцатиэлементный макет вычислительной среды.

Поле макета показано на рис. 1. Структурная схема элемента [2], содержащая функциональный криотрон и соединительные ветви  $\alpha, \delta, \beta$ , показана на рис. 2. Для упрощения рисунка настроечные контуры не показаны.

Исследуемый макет собирался на проволочных криотронах, изготовленных в Харьковском физико-техническом институте. Параметры криотрона сведены в таблицу I.

Т а б л и ц а I

$\Delta T$	$I_{gc}$ ма	$I_{cc}^o$ ма	$R_b$ ом	$L_c$ гн
0,1	500	170	$10^{-4}$	$10^{-8}$

Здесь  $\Delta T = T_c - T$  — разность между критической температурой материала вентиля и рабочей температурой ванны;  $I_{gc}$  — критический ток вентиля;  $I_{cc}^o$  — критический ток сетки;  $R_b$  — сопротивление вентиля криотрона;  $L_c$  — индуктивность сетки.

На рис. 3,а показана фотография макета среды со стороны криотронов, которые расположены в пазах, профрезерованных по всей длине платы. На рис. 3,б показан вид макета со стороны печатного монтажа.

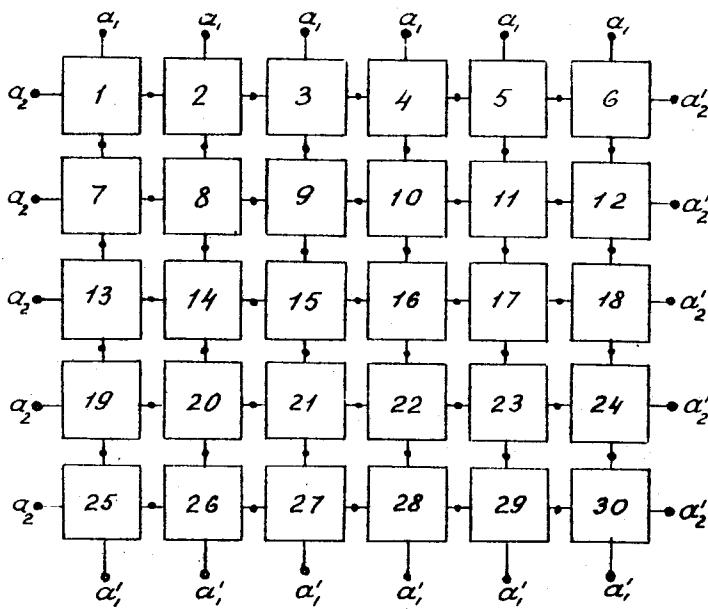


Рис. 1.

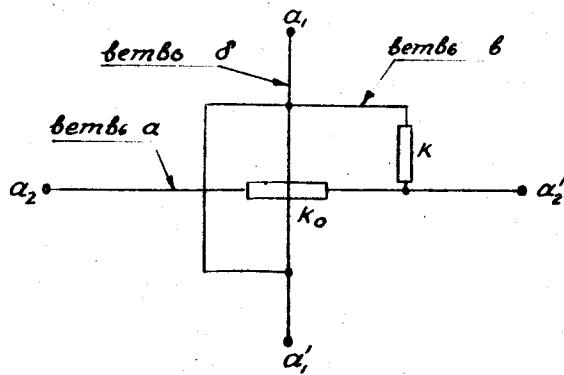


Рис. 2.

92

Проверка работы триггера показала хорошее соответствие полученных данных с (I) при  $\kappa \sim 10$ .

Ограничение (I) является недостатком для схемы элемента такого типа. Однако этот недостаток легко устраняется путем включения криотрона в сеточную цепь  $\kappa_o$  (рис. 2).

Блок-схема для измерения времени переключения триггера показана на рис. 6.

Измерения времени производились по методу Я.С. Кана. Метод основан на свойстве сверхпроводящих схем сохранять значения токов в ветвях, которые были в момент исчезновения внешнего воздействия.

Обозначим время, в течение которого ток  $i$ , в триггерной ветви меняется от  $I_o$  до  $I_{kp}^*$  через  $\tau_1$ , а через  $\tau_2$  время, в течение которого ток меняется от "0" до  $I_{kp}$  (рис. 4). Соотношение этих времен определяет работу триггера.

Положим в качестве начального состояния  $i_1 = I_o$ ,  $i_2 = 0$  и импульс  $J_{bx} = 1$ . Этот импульс переведет вентиль криотрона  $\kappa_o$  (рис. 4) из сверхпроводящего состояния в нормальное мгновенно. В течение действия этого импульса, пока вентиль криотрона  $\kappa_o$  находится в нормальном состоянии, часть тока  $i$ , переключается в параллельную сверхпроводящую ветвь. После прекращения действия импульса распределение тока  $I_o$  останется неизменным. Следующий импульс вновь переведет часть тока  $I_o$  в параллельную ветвь и т.д. Это делается до тех пор, пока величина тока  $i$ , не станет меньше  $I_{kp}$ . Это фиксируется криотронным генератором релаксационных колебаний КГРК [3], который перестает работать, когда для тока  $J_{ind}$ , появляется сверхпроводящий путь — вентиль криотрона  $\kappa_{ind}$ . Таким образом,  $\tau_1$  будет равно суммарной длительности всех импульсов, поданных на вход  $J_{bx}$ .

Для измерения  $\tau_2$  триггер устанавливался в начальное состояние  $i_1 = 0$ ,  $i_2 = I_o$ . Импульсы от генератора подавались на вход  $J_{bx_2}$ . Когда ток в триггерной ветви достигал величины  $I_{kp}$ , вентиль криотрона  $\kappa_{ind}$ , переходил в нормальное состояние и ток  $J_{ind}$  выталкивался в генератор.

Полученная зависимость  $\tau_1$  и  $\tau_2$  от  $I_o$  приведена на рис. 7. Из рис. 7 видно, что при токе питания  $I_o = 300$  ма,  $\tau_1 = \tau_2 = 6$  мсек, т.е. не бывает моментов времени, когда оба индикаторных криотрона одновременно имеют сопротивление или оба находятся в

х)  $I_{kp}$  — величина тока  $i$ , при которой вентиль криотрона  $\kappa_{ind}$ , переходит из одного состояния в другое.

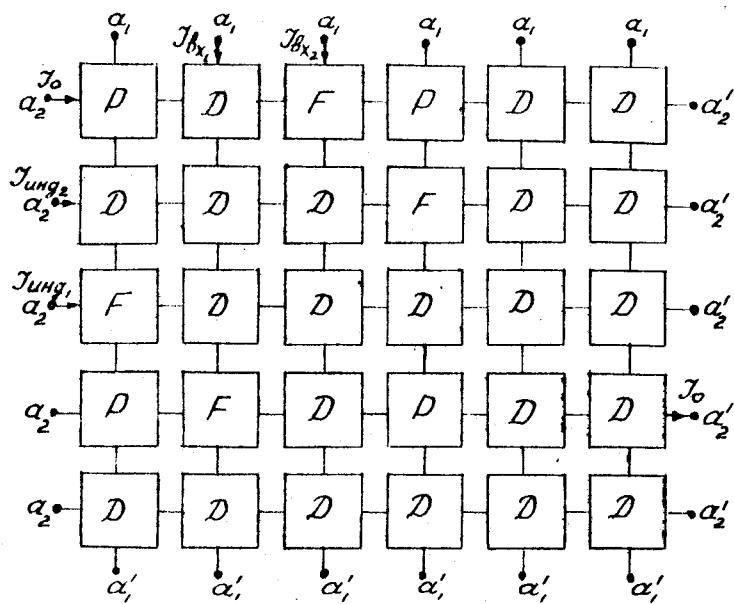


Рис. 5.

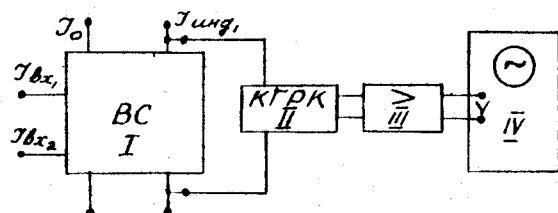


Рис. 6.

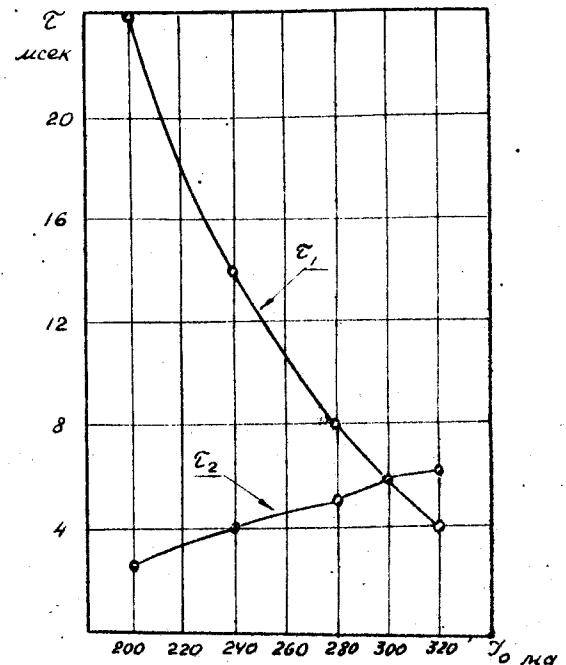


Рис. 7.

1. Индуктивность соединительных элементов сопротивима с индуктивностью сетки криотрона, поэтому элементы, настроенные на „F” и „D”, вносят существенные изменения в индуктивности ветви, что увеличивает  $\tau_T$ .

2. Из рассмотрения рис. 5 с учетом рис. 2 видно, что сопротивление вентиля криотрона  $K_1$  и  $K_2$  в триггерных ветвях (рис. 4) шунтируется сопротивлениями вентилей криотронов элементов среды, настроенных на „F” и „D”. Это шунтирование приводит к уменьшению сопротивления вентиля криотрона  $K_1$  и  $K_2$ , что, в свою очередь, влечет увеличение  $\tau_T$ .

сверхпроводящем состоянии. При других величинах тока питания  $I_o$  в некоторый момент времени перехода триггера в другое устойчивое состояние оба индикаторных криотрона  $K_{\text{инг}_1}$  и  $K_{\text{инг}_2}$  будут или в сверхпроводящем состоянии, или обладать сопротивлением одновременно.

Используя то, что для  $I_o = 300$  ма  $\tau_1 = \tau_2 = 6$  мсек, получаем временную постоянную триггера в среде  $\tau_T = \frac{\tau_1}{\tau_1^2} = 8,7$  мсек, т.е. временная постоянная триггера в среде по сравнению с элементарной ячейкой БЭН [4] на тех же криотронах увеличилась почти в 100 раз. Такое резкое увеличение  $\tau_T$  в среде можно объяснить двумя факторами.

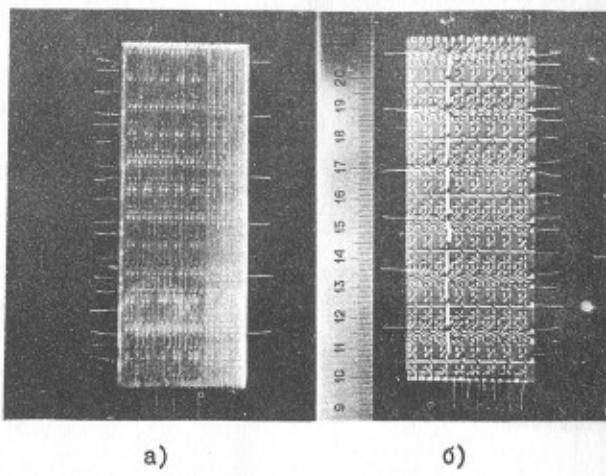


Рис. 3.

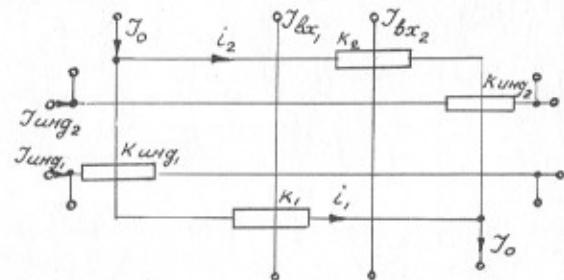


Рис. 4.

Отладка макета среды проводилась в следующем порядке.

I. При комнатной температуре проверялось отсутствие обрывов и коротких замыканий между настроечными и соединительными шинами.

II. В жидком гелии при температуре ванны ниже  $T_c$  проверялось:  
а) сверхпроводимость соединительных шин  $\alpha_2$ ,  $\alpha'_2$  и  $\alpha_1$ ,  $\alpha'_1$  (рис. I) и ветвей  $\delta$  (рис. 2);  
б) запись тока в настроечные контуры.

Для проверки работы схемы, реализованной в среде, был выбран триггер, показанный на рис. 4.

Триггер имеет два стабильных состояния, соответствующих  $i_1 = J_0$ ,  $i_2 = 0$  или  $i_1 = 0$ ,  $i_2 = J_0$ . Импульсы  $J_{dX_1}$  и  $J_{dX_2}$  обеспечивают переключение триггера из одного стабильного состояния в другое.

Настройка макета среды на схему триггера показана на рис. 5. Индикация состояния триггера осуществлялась с помощью настройки двух элементов среды (10, 13) (рис. I) на выполнение логической функции (состояние „F“ [2]).

В результате проверки работы триггера необходимо было выявить следующее:

I. Допустимый диапазон изменения тока питания  $J_0$ , при котором триггер остается работоспособным.

2. Время переключения триггера из одного стабильного состояния в другое.

Из анализа элемента среды следует, что когда элемент настроен на соединительную функцию "D", то максимально допустимый ток, который, проходя по шинам  $\alpha, \delta$ , не вызывает переключения функционального криотрона  $K_o$  в нормальное состояние, должен быть ограничен величиной

$$J < \frac{3K}{3+K} J_{cc}^o,$$

где  $K = \left| \frac{dJ_o}{dT_c} \right|$  — дифференциальный коэффициент усиления криотрона в рабочей части характеристики.

В то же время величина тока  $J$  не должна быть меньше  $J_{cc}^o$ : это необходимо для переключения функционального криотрона  $K_o$  (рис. 2) в нормальное состояние, когда элемент настроен на „F“.

Таким образом, диапазон тока питания  $J_0$ , при котором схема, реализованная в среде, остается работоспособной, определяется неравенством

$$J_{cc}^o < J_0 < \frac{3K}{3+K} J_{cc}^o. \quad (I)$$

## Выводы

1. Отладка элементов среды в макете не представляет особого труда.
2. Быстродействие среды не превышает 100 гц.
3. Проверка работы схемы триггер в среде показала, что для более надежной работы схем необходимо усовершенствовать схему элемента среды таким образом, чтобы элемент среды не вносил ограничений на ток питания для схем, реализованных в среде.

## Л и т е р а т у р а

1. О.Л. БАНДМАН, В.Ф. ГУРКО, Н.И. НАЗАРОВ, Б.М. ФОМЕЛЬ. Криотронные элементы вычислительной среды. - Труды I Всесоюзной конференции по вычислительным системам, вып. 2. Вычислительные среды, Новосибирск, 1968 г.
2. Э.В. ЕВРЕИНов, Ю.Г. КОСАРЕВ. Однородные вычислительные системы высокой производительности. Изд-во "Наука", Сибирское отделение, 1967 г.
3. Я.С. КАН, В.А. РАХУБОВСКИЙ. Криотронный генератор релаксационных колебаний с управляемой частотой. Приборы и техника эксперимента. № 1, 1966 г.
4. Дж. БРЭМЕР. Сверхпроводящие устройства. М., 1964 г.

Поступила в редакцию  
15.IX.1968 г.