

НИЖЕГОРОДСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ ИМЕНИ Н. И. ЛОБАЧЕВСКОГО
Радиофизический факультет

Отчет по лабораторной работе №1

Исследование отражательного клистрона

Работу выполнили студенты
440 группы радиофизического факультата
Сарафанов Ф.Г., Платонова М.В.

Нижний Новгород, 10 сентября – 10 сентября 2019 г.

Содержание

1. Теоретическая часть	2
Введение	2
1.1. Резонатор клистрона	4
1.2. Модуляция скорости электронов в пучке	6
1.3. Модуляция электронного пучка по плотности	7
1.4. Возбуждение резонатора клистрона током пучка	9
2. Экспериментальная часть	10
2.1. Задания	11
2.2. Задание 2	14
2.3. Задание 3 и 4	15
2.4. Задание 5	19
3. Заключение	19

1. Теоретическая часть

Введение

Отражательный клистрон¹, изучению которого посвящена лабораторная работа, предназначен для генерации электромагнитных колебаний СВЧ диапазона. Исторически именно генераторы клистронного типа позволили освоить диапазоны сантиметровых и дециметровых волн, в которых традиционные электронные лампы оказались неэффективными [1].

Генерация в клистронах осуществляется за счет преобразования кинетической энергии пучка электронов, ускоренных статическим электрическим полем, в энергию сверхвысокочастотных колебаний. Для получения СВЧ колебаний пучок электронов модулируется по плотности и проводится че рез резонатор клистрона, в котором переменный конвекционный ток пучка возбуждает колебания.

Неоднородный электронный поток в приборах клистронного типа создается посредством так называемого динамического способа управления плотностью зарядов. При этом способе управления однородный электронный поток пропускается через переменное электрическое поле управляющего (группирующего) устройства. Переменное поле воздействует на скорости электронов в потоке, периодически ускоряя и замедляя их движение в зависимости от фазы высокочастотного поля, существующей в момент пролета электронов через управляющее устройство. Возникающее различие в скоростях электронов приводит к их группировке при последующем движении за пределами управляющего устройства. При этом в определенной точке пространства в определенный момент времени происходит образование электронного сгустка. Поток приобретает пульсирующий характер, причем электронные уплотнения и разрежения в данной точке пространства возникают с периодичностью, соответствующей частоте управляющего поля².

Характер процесса группировки электронов, координата и время образования сгустка в клистронах определяются условиями движения вне управляющего промежутка.

В пролетных клистронах группировка происходит при движении электронов по инерции в пространстве, свободном от внешних постоянных или пере-

¹Название «клистрон» происходит от греческого слова «клизо», что означает береговой волнорез.

²При использовании приемов т. н. электростатического управления основной результат управления состоит в модуляции электронного потока по плотности непосредственно в области управляющего поля [2, 3].

менных полей; группировка становится возможной за счет того, что «быстрые» электроны догоняют «медленные», вылетевшие из управляющего промежутка раньше «быстрых».

В отражательных кластронах электроны, вышедшие из группирующего устройства, движутся в постоянном тормозящем электрическом поле. Значение этого поля таково, что все электроны, вылетевшие из управляющего устройства, возвращаются назад. Группировка в отражательных кластронах происходит благодаря тому, что «быстрые» электроны находятся в пространстве группировки дольше «медленных», и на обратном пути оказывается возможной встреча «быстрых» электронов с медленными, вышедшими из управляющего промежутка позже «быстрых».

Принципиальная схема отражательного кластрона представлена на рис. 1. Функции управляющего устройства и устройства, накапливающего энергию электромагнитных колебаний в отражательном кластроне, объединены здесь в тороидальном резонаторе.

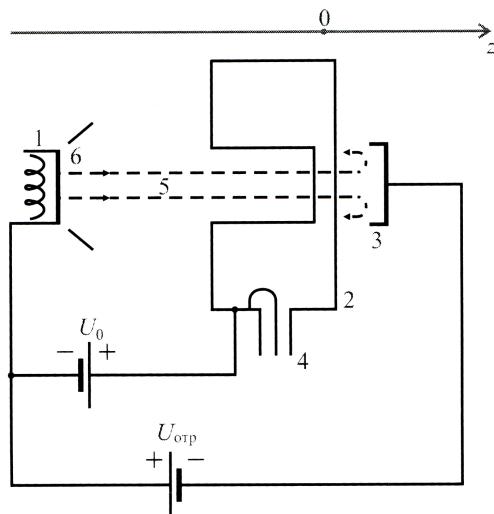


Рис. 1. Идеализированная принципиальная схема кластрона: 1 — катод, 2 — резонатор, 3 — отражатель, 4 — вывод энергии, 5 — электронный поток, 6 — управляющий электрод

Электронный поток, эмитируемый катодом, ускоряется в промежутке между катодом и резонатором, после чего первый раз попадает в зазор резонатора, образованный двумя прозрачными для потока металлическими сетками. В зазоре происходит модуляция электронного потока по скорости. После выхода из резонатора электроны движутся в тормозящем поле отражающего электрода, возвращаются назад и повторно проходят зазор. При соответствующем выборе потенциалов на электродах кластрона сгусток электронов

формируется в сечении зазора резонатора в момент времени, когда высокочастотное поле в зазоре тормозит возвращающиеся электроны, при этом происходит преобразование кинетической энергии электронов в энергию колебаний резонатора. Существование стационарных колебаний в клистроне оказывается возможным при компенсации потерь и резонаторе и нагрузке притоком энергии от модулированного электронного потока.

1.1. Резонатор клистрона

Резонатор в клистроне выполняет две функции: служит для модуляции электронного потока по скорости и для преобразования кинетической энергии пучка электронов в энергию электромагнитного поля. Использовать для выполнении этих функций резонатор, геометрические размеры которого сравнимы с длиной волны основного колебания, возбуждаемого в них, невозможно из-за низкой эффективности взаимодействия электромагнитного поля и пучка электронов, пролетающих через этот резонатор³. Действительно, если средняя скорость электронов v значительно меньше скорости света, то время их пролета $t = a/v$ через резонатор, имеющий форму куба со стороной a , намного превосходит период колебания поля $T = \sqrt{2}a/c$. Электрон при движении через такой резонатор то ускоряется, то тормозится, поэтому обмен энергией между ним и полем незначителен. Время пролета можно уменьшить, взяв вместо куба призму с достаточно малой высотой: при неизменной низшей частоте колебаний время пролета электрона через резонатор уменьшается. Однако сокращение объема резонатора приводит к уменьшению его добротности. Использование в генераторе низкодобротной колебательной системы не позволяет производить эффективное преобразование кинетической энергии электронов в энергию электромагнитных колебаний и не обеспечивает стабильности частоты генератора.

Для увеличения объема резонатора и его добротности необходимо, оставляя длину пролетного промежутка малой, создавать дополнительные резервуары энергии. Именно такой резонатор используется в отражательном клистроне.

Схема резонатора представлена на рис. 2. Геометрические размеры ре-

³Следует отметить, что существует способ группировки электронного потока по плотности, при котором модулируемый поток проводится через область, в которой фаза управляющего поля успевает многократно измениться за время пролета электрона. При использовании этого способа скорости электронов на выходе из управляющего поля окатываются практически одинаковыми, а электронный поток промодулированным по плотности [3].

зонатора удовлетворяют неравенствам $a, b \ll \lambda/4, l \ll \lambda/4, d \ll l$, где λ — длина волны, соответствующая частоте основной моды резонатора. Поскольку размеры резонатора много меньше длины волны на частоте основного колебания, резонатор можно рассматривать как колебательный контур с сосредоточенными параметрами.

При этом в резонаторе можно выделить емкостной объем, заключенный между сетками резонатора, и индуктивный объем, т. е. собственно тороидальную часть.

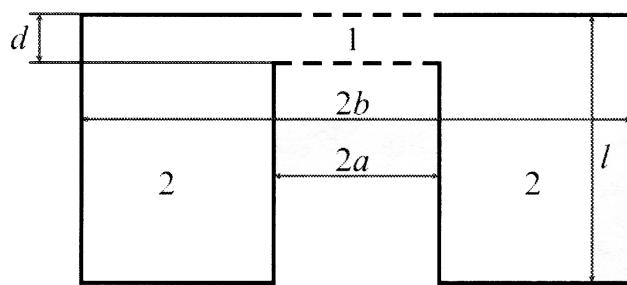


Рис. 2. Поперечное сечение тороидального резонатора: 1 — емкостной объем резонатора, 2 — индуктивный объем резонатора

При наличии потерь энергии поля в резонаторе, возникающих из-за конечной проводимости стенок и отвода мощности в нагрузку, свободные колебания резонатора являются затухающими, при этом в рамках метода комплексных амплитуд удобно вводить комплексную частоту $\omega = w' + i\omega''$. Реальная величина ω'' может быть выражена через добротность резонатора, которая, как правило, измеряется экспериментально.

В клистронах применяются резонаторы, допускающие механическую перестройку резонансной частоты. Наиболее распространены два способа перестройки: индуктивный и емкостной. Индуктивная перестройка осуществляется введением в область магнитного поля металлических поршней, которые, уменьшая занятый полем объем, уменьшают индуктивность резонатора и тем самым повышают его резонансную частоту. Емкостная перестройка может быть осуществлена путем деформации гибкой мембранны. Сближение сеток резонатора, обеспечиваемое прогибом мембранны, ведет к увеличению емкости зазора и уменьшению резонансной частоты. Механические способы перестройки обеспечивают отстройку от основной частоты на 20-25%.

1.2. Модуляция скорости электронов в пучке

Рассмотрим процесс модуляции электронного потока по скорости. В установившемся режиме колебания в резонаторе близки к гармоническим, поле в зазоре имеет вид $E = E_z = E_m \sin \omega t$, где $E_m = \frac{U_m}{d}$, U_m амплитуда напряжения на зазоре, E_z проекция электрического поля на ось z , d - ширина зазора, ω частота стационарных колебаний. Найдем приращение энергии электрона, прошедшего через зазор. Кинетическая энергия, приобретаемая одиночным электроном при прохождении пути dz внутри зазора, равна работе силы электрического поля: $dW = -e \frac{U_m}{d} \sin \omega t dz$, где e - модуль заряда электрона (знак заряда учтен в явном виде)⁴. Электрон, прошедший расстояние между катодом и резонатором, имеет кинетическую энергию $\frac{mv_0^2}{2} = eU_0$, где $U_0 > 0$ – потенциал резонатора относительно катода, v_0 – скорость электрона, m – его масса. Отсюда при условии $v_0 \ll c$ имеем⁵ $v_0 = \sqrt{\frac{2eU_0}{m}}$

При выполнении условия $\frac{U_m}{U_0} \ll 1$ возмущения скорости v_0 под воздействием высокочастотного поля незначительны. Поэтому если t_0 – время прохождения электроном центра зазора, то время его нахождения в точке с координатой z есть $t = t_0 + \frac{z}{v_0}$. Полное приращение энергии имеет вид

$$\Delta W = \int_{-d/2}^{+d/2} \frac{-eU_m}{d} \sin \left(\omega t_0 + \frac{\omega z}{v_0} \right) dz = -eU_m \sin \omega t_0 \frac{\sin(\theta_3/2)}{\theta_3/2} = -eMU_m \sin \omega t_0,$$

где $\theta_3 = \frac{\omega d}{t_0}$ – невозмущенный угол пролета электрона через модулирующий зазор, $M = \frac{\sin(\theta_3/2)}{\theta_3/2}$ – коэффициент взаимодействия электронного потока с полем зазора. Полная кинетическая энергия электрона, вошедшего в зазор с начальной скоростью на выходе из него может быть представлена в виде:

$$W = \frac{mv^2}{2} = \frac{mv_0^2}{2} + \Delta W = eU_0 + \Delta W.$$

Таким образом, скорость электрона на выходе из зазора оказывается равной

$$v = \sqrt{\frac{2e}{m} U_0} \left(1 - \frac{MU_m}{U_0} \sin \omega t_0 \right)^{1/2}.$$

⁴Если напряжение (потенциал второй сетки относительно первой) $U = -U_m \sin \omega t$ положительно, оно ускоряет электрон, движущийся в положительном направлении оси z .

⁵Пренебрежение релятивистскими поправками возможно до значений U_0 порядка нескольких десятков киловольт.

При выполнении условия $\frac{U_m}{U_0} \ll 1$ можно разложить выражение для v в ряд Тейлора и ограничиться двумя первыми членами ряда:

$$v = \sqrt{\frac{2e}{m} U_0} \left(1 - \frac{1}{2} \frac{MU_m}{U_0} \sin \omega t_0 + \dots \right) \approx v_0 - v_1 \sin \omega t_0,$$

где $v_1 = \frac{MU_m}{2U_0} v_0$. Из полученного выражения видно, что скорость электрона на выходе из зазора определяется фазой поля, существовавшей в момент прохождения им центра зазора. Наибольшая амплитуда скоростной модуляции v_1 достигается при стремлении коэффициента взаимодействия M к единице, что выполняется при стремлении θ_3 к нулю.

1.3. Модуляция электронного пучка по плотности

В пространстве между резонатором и отражателем электроны двигаются в статическом тормозящем поле. Уравнение движения имеет вид $mz'' - e\frac{U_0 - U_{\text{отр}}}{L}$, где $U_{\text{отр}} < 0$ — напряжение на отражателе, L — расстояние между резонатором и отражателем. Интегрируя первый раз уравнение движения и учитывая выражение для скорости v при выходе из зазора, имеем

$$z' = v - \frac{e}{m} \frac{U_0 - U_{\text{отр}}}{L} (t - t')$$

где t' — момент выхода электрона из зазора. Через t в дальнейшем будем обозначать момент, когда тот же электрон возвращается в плоскость второй сетки. Повторное интегрирование уравнения (5) дает

$$z = v(t - t') - \frac{e}{m} \frac{U_0 - U_{\text{отр}}}{L} \frac{(t - t')^2}{2} + \frac{d}{2}$$

Время пролета электрона в пространстве группировки можно найти из условия $z = d/2$ при $t = t''$, откуда следует, что $t'' - t' = 0$ и $\frac{e}{m} \frac{U_0 - U_{\text{отр}}}{L} \cdot \frac{(t'' - t')}{2v} = 1$. Первое решение ($t' = t''$) соответствует моменту вылета электрона из зазора, второе дает время его пролета в тормозящем поле:

$$t'' - t' = \frac{2m}{e} \frac{vL}{L_0 - U_{\text{отр}}}$$

При выполнении условия $U_m/U_0 \ll 1$ время пролета в зазоре определяется скоростью v_0 , поэтому связь времени вылета электрона из зазора со временем его нахождения в центре зазора можно приблизенно записать в виде $t'' =$

$t_0 + d / (2v_0)$. Таким образом, подставляя выражение для скорости (4) в (7), получим

$$t'' = t' + \frac{2mL}{e(U_0 - U_{\text{отр}})} \left(v_0 - \frac{MU_m}{2U_0} v_0 \sin \left(\omega t' - \frac{\omega d}{2v_0} \right) \right)$$

Из найденного выражения видно, что время пролета электронов в пространстве группировки зависит от фазы высокочастотного напряжения, существующего в момент пролета электроном середины зазора, и от амплитуды этого напряжения.

На рис.3 представлены примеры пространственно-временных диаграмм (зависимость координат электронов от времени) для таких значений потенциалов на резонаторе и отражателе, при которых электроны, вышедшие из резонатора в различные моменты времени, возвращаются в него одновременно, образуя сгусток. Сверхвысокочастотное поле в резонаторе в рассматриваемых в случаях в момент времени пролета сгустка максимально и является для него тормозящим. Уменьшение кинетической энергии электронов при этом приводит к возрастанию энергии СВЧ поля. Разумеется, при других значениях потенциалов на электродах клистрона сгусток может сформироваться и вне зазора резонатора, при этом эффективная передача энергии от пучка полю становятся невозможной.

Домножим соотношение (8) на v_0 и введем следующие величины:

$$\theta_r = \frac{2m}{e} \frac{v_0 \omega L}{U_0 - U_{\text{отр}}}$$

— угол пролета электрона в пространстве группировки,

$$X = \theta_r \frac{MU_m}{2U_0}$$

— параметр группировки. В результате получим выражение, связывающее время возвращения электрона в плоскость второй сетки (t'') со временем выхода электрона из зазора (t'):

$$\omega t'' = \omega t' + \theta_r - X \sin \left(\omega t' - \frac{\theta_3}{2} \right)$$

Соотношение (11) является исходным для нахождения конвекционного тока пучка электронов.

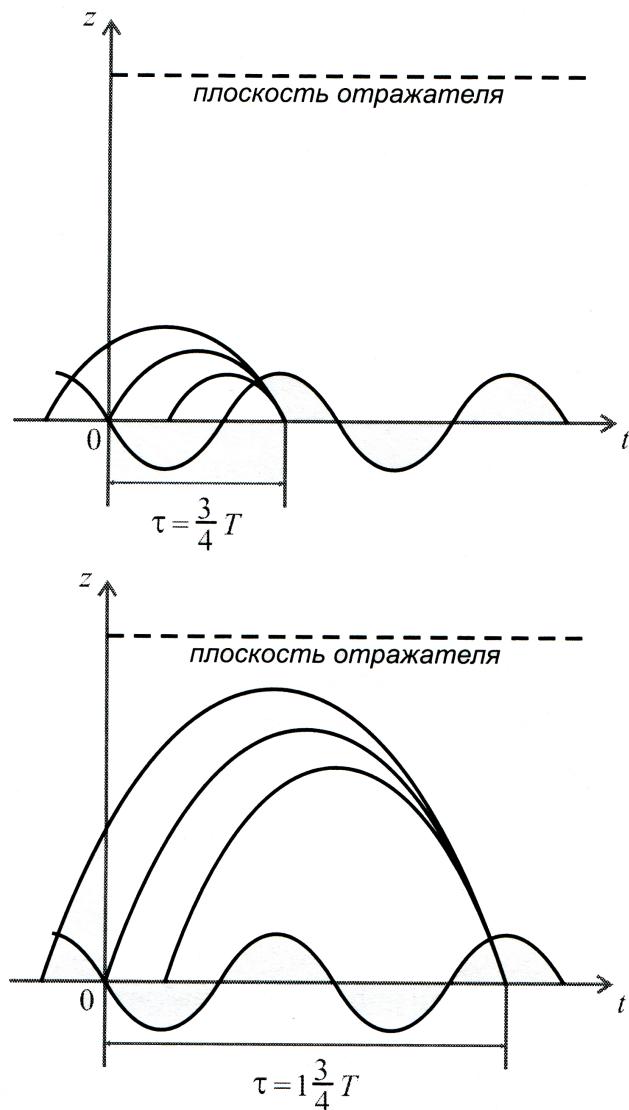


Рис. 3. Пространственно-временные диаграммы движения электронов при двух значениях оптимального времени пролета τ в пространстве группировки ($z = 0$ координата, соответствующая середине зазора)

1.4. Возбуждение резонатора клистрона током пучка

Сгруппированный электронный пучок формирует ток I , возбуждающий колебания в резонаторе. При этом условие возбуждения клистрона принимает следующий вид:

$$\pi + 2\pi n < (\theta_3 + \theta_r) < 2\pi(n + 1)$$

где $n = 1, 2, 3, \dots$

Указанные интервалы углов пролета, при которых возможна генерация,

носят название зон генерации кластрона. В центре зон генерации, т. е. при $\theta_g + \theta_3 = 2\pi(n + 3/4)$ амплитуда максимальна, а на краях равна нулю. Угол пролета в пространстве группировки θ_g можно варьировать, изменяя либо напряжение на резонаторе, либо напряжение на отражателе (см. (9)). Пространственно-временные диаграммы, соответствующие двум оптимальным углам пролета, представлены на рис.3.

Одной из важных характеристик кластрона является пусковой ток — значение тока I_0 , при котором кластрон возбуждается:

$$I_{0 \text{ пуск}} = -\frac{2U_0G}{M^2\theta_g \sin(\theta_3 + \theta_g)}$$

где G — действительная часть проводимости резонатора.

Как видно из соотношения (13), пусковой ток кластрона тем меньше, чем меньше величина G . С ростом номера зоны самовозбуждение кластрона облегчается. Ток, требующийся для самовозбуждения кластрона, тем меньше, чем ниже ускоряющее напряжение U_0 . Легче всего кластрон возбуждается в центрах зон. Напротив, на их краях $\sin(\theta_3 + \theta_g) \rightarrow 0$ и $I_{0 \text{ пуск}} \rightarrow \infty$.

2. Экспериментальная часть

Исследуемый кластрон предназначен для работы в десятисантиметровом диапазоне.

На рис. 4 показана схема включения кластрона. С блока питания (выпрямители I, II, III) напряжение подается на отражатель, резонатор и управляющий электрод. Контроль величин напряжений на электродах кластрона осуществляется по вольтметру, последовательно подключаемому с помощью переключателя П1 к любому из электродов. К отражателю кластрона с помощью переключателя П2 может подключаться генератор пилообразного напряжения; СВЧ колебания, генерируемые отражательным кластроном, с помощью петли связи через ответвитель подводятся к кристаллическому детектору и волномеру ВМТ-10. В цепи детектора стоит микроамперметр, показания которого пропорциональны уровню выходной мощности кластрона⁶.

⁶При наблюдении зон генерации кластрона на экране осциллографа переключатель П2 ставится в положение «модуляция» («Вкл»), П3 — в положение «Выкл» («Осциллограф»)

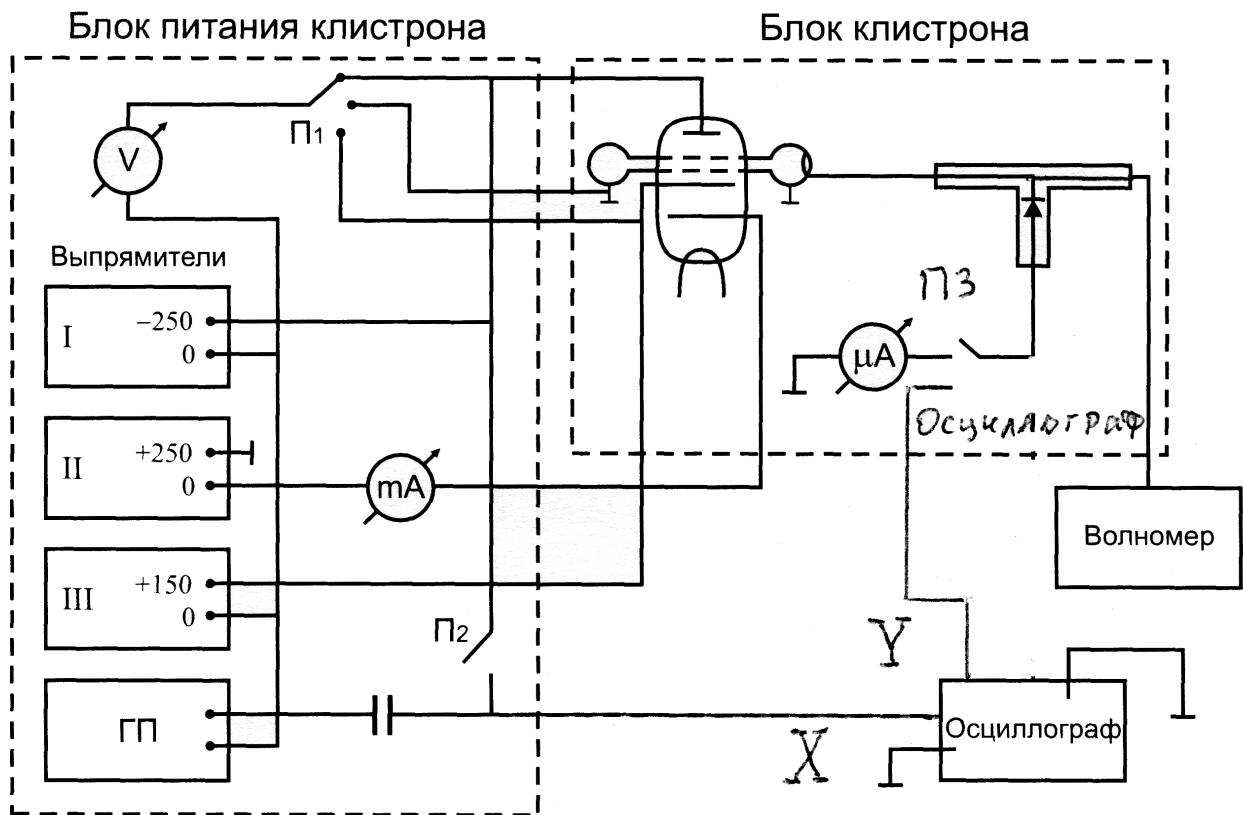


Рис. 4. Блок-схема включения клистрона

2.1. Задания

- 1) Включить установку и выставить рабочий режим клистрона, подбрав подходящие значения напряжения на резонаторе (в интервале от 0 до -250 В), ускоряющем электроде (от 0 до +150 В) и отражающем электроде (от 0 до -250 В).
- 2) Визуально исследовать режим генерации клистрона на экране осциллографа. Для этого подать на отражатель пилообразное напряжение, поставив переключатель Π_2 в положение «модуляция»: На вход Y осциллографа подается напряжение с детектора, а на вход X в качестве развертки — пилообразное напряжение с модулятора.
 - а) Используя кальку, зарисовать зоны генерации клистрона и пронумеровать их. Выяснить, как меняются зоны генерации в зависимости от потенциалов электродов клистрона. Выбрать оптимальный

режим работы кластрона (найти значения напряжения на электродах, при которых реализуется

- б) Уменьшая амплитуду пилообразного напряжения на отражателе кластрона, получить на экране только одну зону генерации. Определить с помощью волномера ширину частотной перестройки кластрона. Для этого, изменяя настройку волномера, проследить на экране осциллографа движение метки по зоне генерации. Зафиксировав показания волномера в крайних точках зоны, определить ширину частотной перестройки кластрона вдоль зоны генерации.

При выполнении остальных заданий переключатель П2 должен быть в положении «выкл», при этом должен быть выключен и осциллограф.

- 3) Снять зависимости тока в цепи детектора (ток пропорционален мощности колебаний) от:
- напряжения на отражателе (при нескольких фиксированных напряжениях на резонаторе),
 - напряжения на резонаторе (при нескольких фиксированных напряжениях на отражателе).

Экспериментальные данные представить в виде графиков.

Рекомендуется снятие характеристик в этом задании совмещать с измерением частотных зависимостей (см. задание 4).

- 4) Измерить при помощи волномера длину волны колебаний, генерируемых кластроном, и проследить, как она меняется вдоль каждой зоны. Для этого снять зависимости частоты от:
- напряжения на отражателе (при фиксированном напряжении на резонаторе) ,
 - напряжения на резонаторе (при фиксированном напряжении на отражателе).

Экспериментальные данные представить в виде графиков.

- 5) Снять зависимость тока в цепи детектора от тока пучка для различных зон генерации кластрона. Потенциал отражателя для каждой зоны

устанавливается по максимальной интенсивности колебаний (т.е. в центре зоны). Экспериментальные данные представить в виде графиков. На основании измерений определить пусковой ток клистрона для каждой зоны. Регулировку тока пучка осуществлять изменением величины потенциала на управляющем электроде.

- 6) Объяснить полученные экспериментальные данные.

2.2. Задание 2

Значения напряжения на электродах, при которых наблюдаются три зоны генерации кластрона:

- $U_{\text{рез}} = 96 \text{ В}$
- $U_{\text{уск}} = 126 \text{ В}$
- $U_{\text{отр}} = 42 \text{ В}$

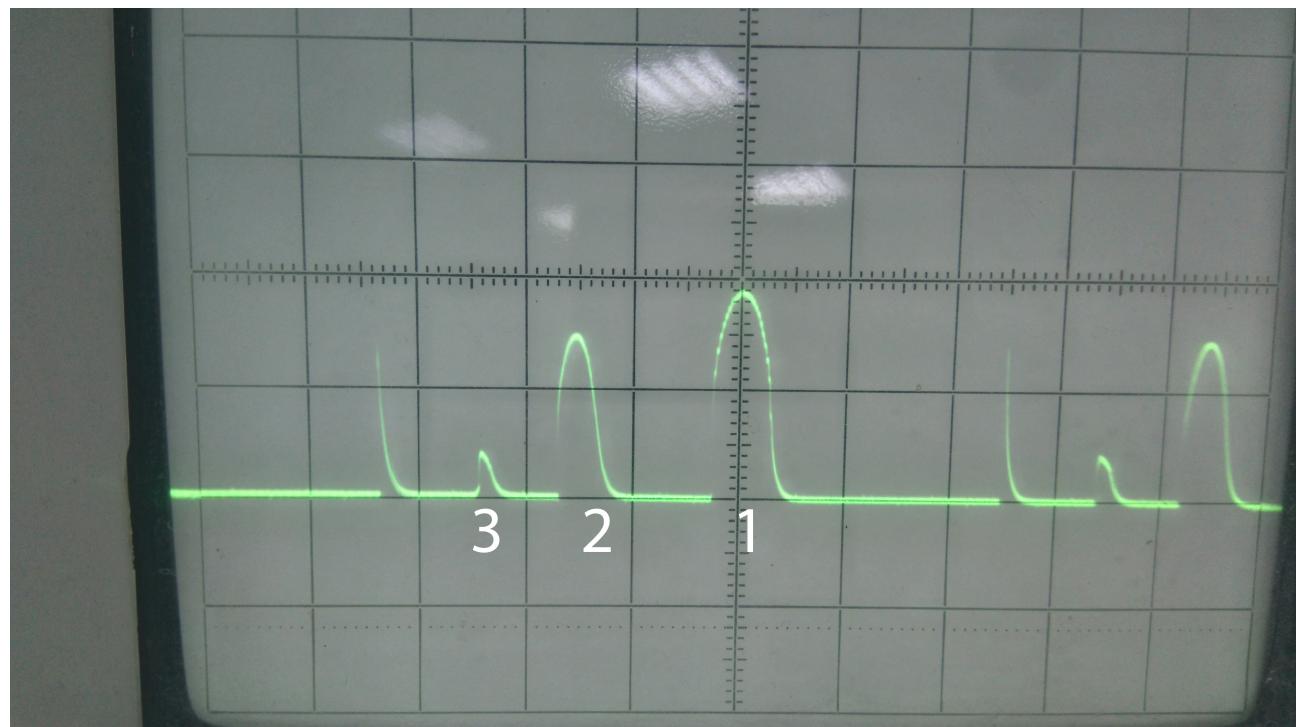


Рис. 5. Характерный вид зон генерации кластрона на осциллографе

На рис. 6-10 и рис.11-15 - показано, как меняются зоны при уменьшении $U_{\text{уск}}$ и $U_{\text{отр}}$ соответственно.

Ширина частотной перестройки клистрона для трех зон генерации.

Для первой зоны она составила $\lambda_1 = 10.58 - 10.55 = 0.03$ см.

Для второй зоны – $\lambda_2 = 10.6 - 10.515 = 0.085$ см.

Для третьей зоны – $\lambda_3 = 10.58 - 10.515 = 0.065$ см.

2.3. Задание 3 и 4

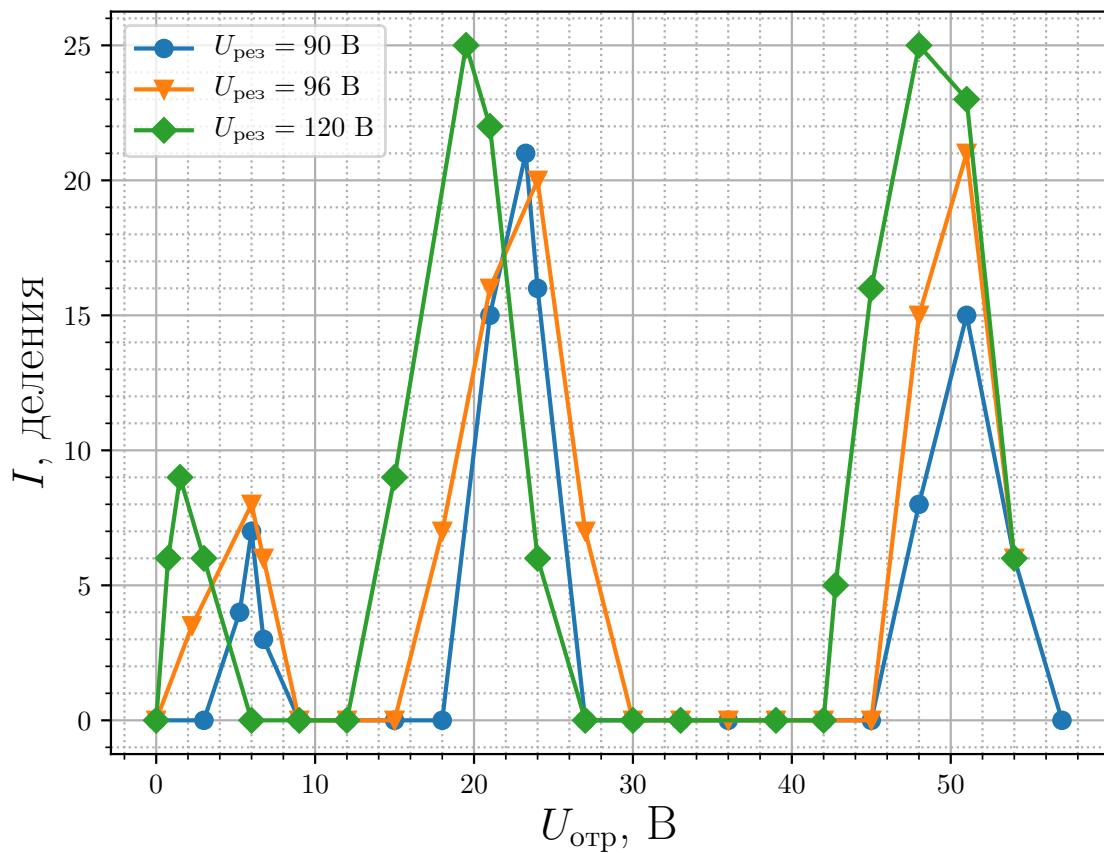


Рис. 16. Зависимость тока в цепи детектора от напряжения на отражателе

Из графиков видно, что чем ниже номер зоны генерации, тем шире сама зона. В условии возбуждения клистрона величина θ_r зависит от напряжения отражателя:

$$\theta_r = \frac{2m}{e} \frac{v_0 \omega L}{U_0 - U_{\text{отр}}}.$$

Здесь $U_{\text{отр}} < 0$. Это значит, что чем больше по модулю $U_{\text{отр}}$, тем меньше θ_r и больший диапазон θ_r может убраться между $\pi + 2\pi n$ и $2\pi(n + 1)$.

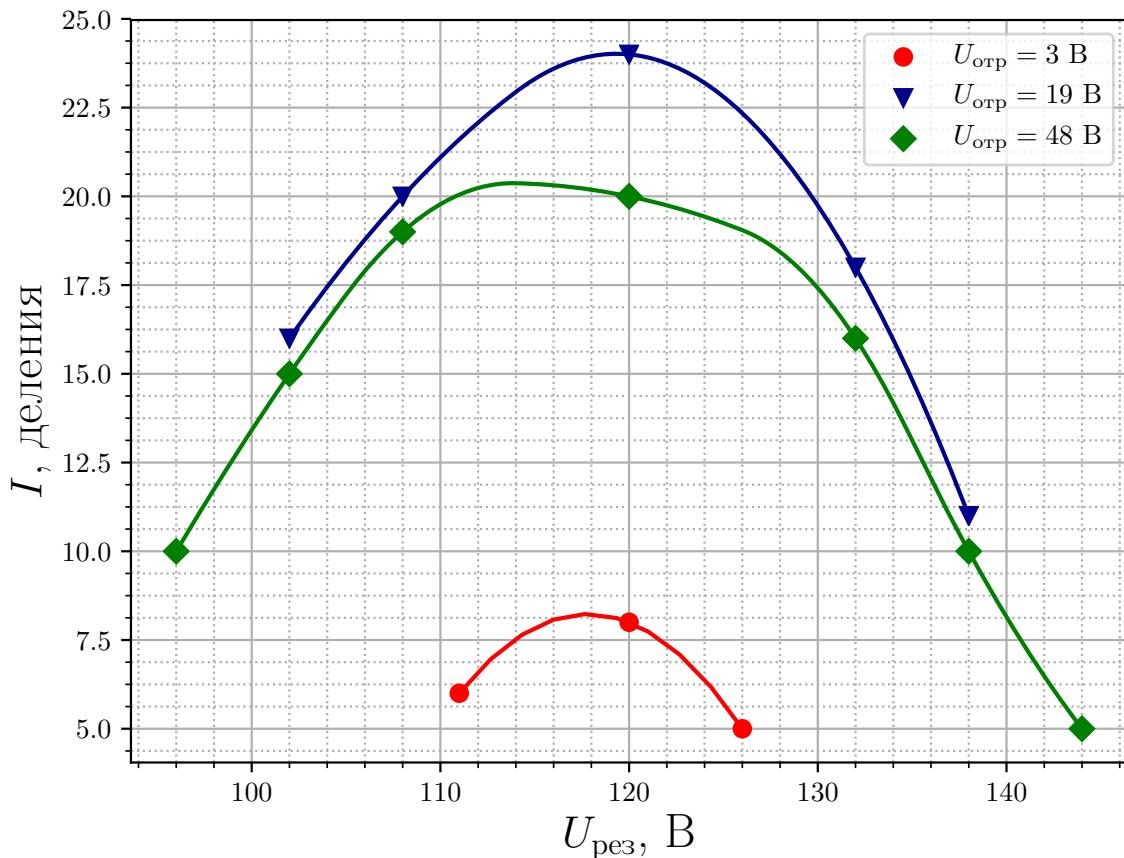


Рис. 17. Зависимость тока в цепи детектора от напряжения на отражателе

В центре каждой зоны генерации поток отдает резонатору наибольшую мощность $P_{max} \sim I_1 U_m \sim \frac{2I_0 X J_1(X) U_0}{\theta_r}$, где $J_1(X)$ - функция Бесселя первого порядка. Первая гармоника конвекционного тока достигает максимума при $X = 1.84$. Следовательно, активная мощность, отдаваемая электронным потоком резонатору, достигает максимума в любой зоне генерации при $X = 1.84$. Это, в частности, означает, что колебательное напряжение на зазоре U_m , соответствующее максимуму электронной мощности, возрастает с

уменьшением номера зоны. В соответствии с выражением для максимальной мощности, с уменьшением номера зоны возрастают также и абсолютные значения максимумов электронной мощности.

$$U_m = \frac{2U_0X}{M\theta_r} = \frac{1.84U_o}{\pi M(n + \frac{3}{4})n}$$

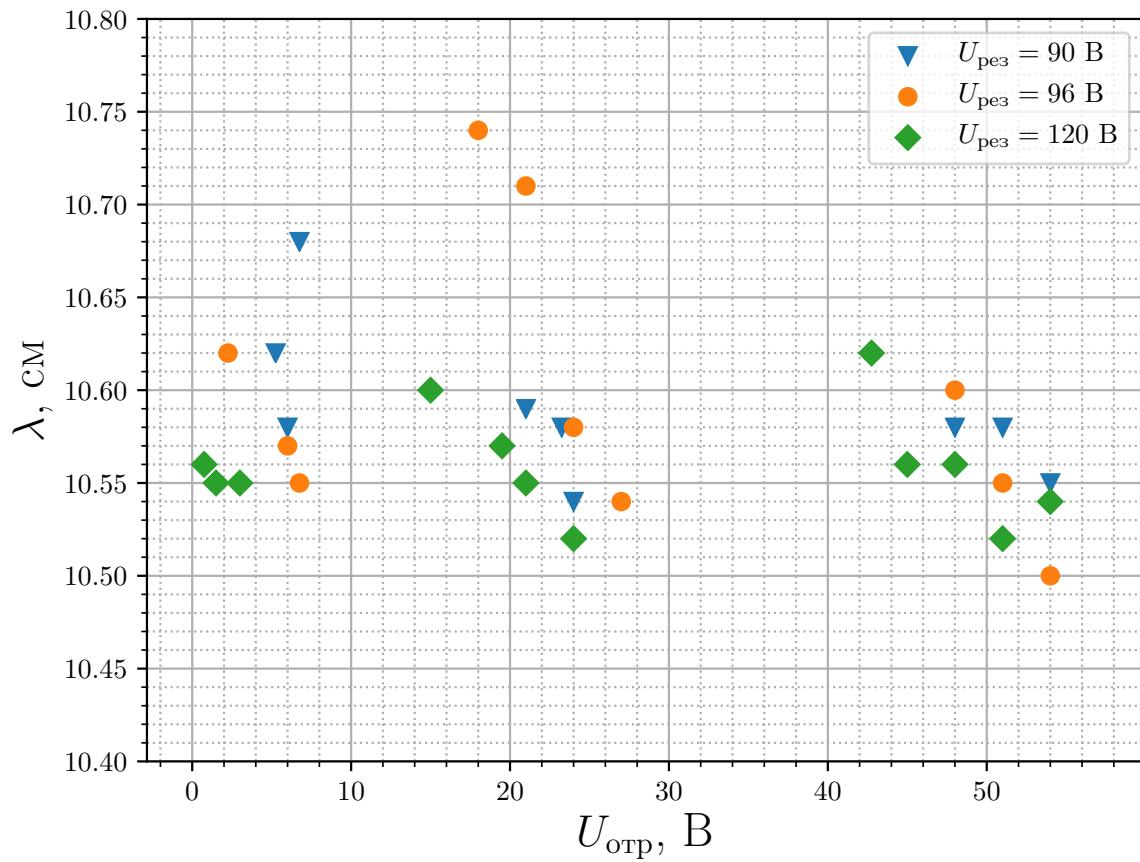


Рис. 18. Зависимость длины волны от напряжения на отражателе

При увеличении абсолютной величины $U_{\text{отр}}$ происходит рост частоты генерации клистрона.

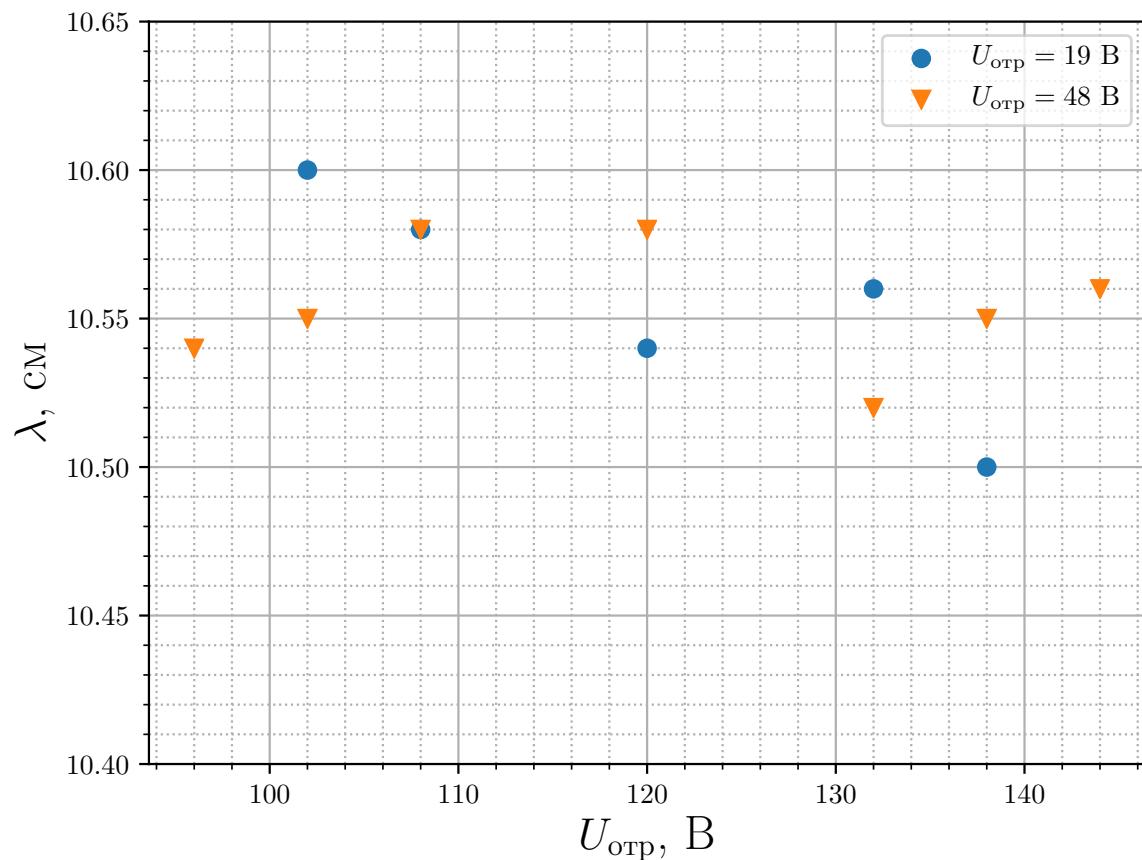


Рис. 19. Зависимость тока в цепи детектора от напряжения на резонаторе

2.4. Задание 5

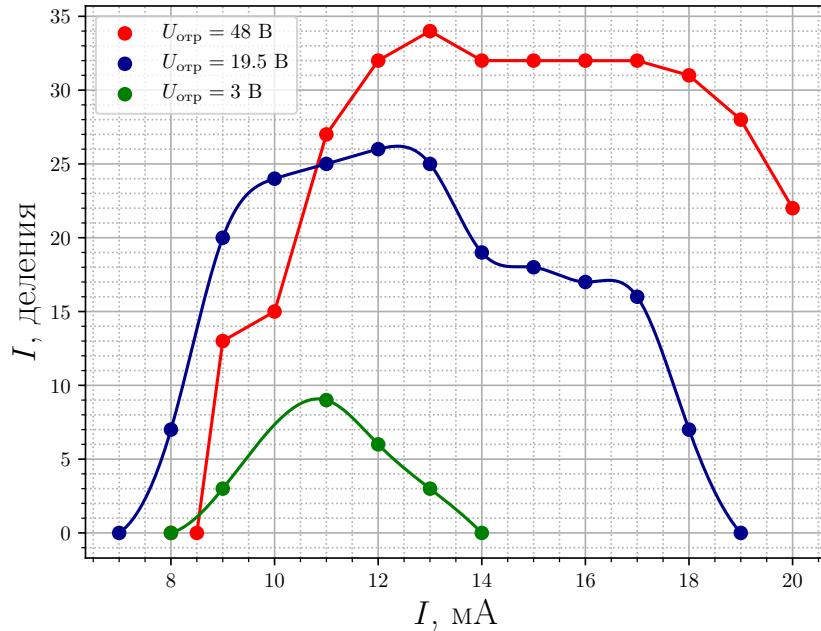


Рис. 20. Зависимость тока в цепи детектора от тока пучка для трех различных зон генерации

3. Заключение

В ходе работы было изучено устройство и основные принципы действия отражательного клистрона. Для математического описания использовалась теория тороидального резонатора, входящего в состав клистрона. Рассматривался процесс динамического управления плотностью в электронном пучке, возбуждение переменным конвекционным током пучка колебаний в резонаторе. Рабочий режим соответствовал следующим напряжениям:

- $U_{\text{рез}} = 96 \text{ В}$
- $U_{\text{уск}} = 126 \text{ В}$
- $U_{\text{отр}} = 42 \text{ В}$

Получены зависимости тока в цепи детектора от напряжения на отражателе при постоянном напряжении на резонаторе и от напряжения на резонаторе при постоянном напряжении на отражателе. При помощи волномера

измерена длина волны колебаний, создаваемых клистроном. А также, снята зависимость тока в цепи детектора от тока электронного пучка для трёх зон генератора. На основе экспериментальных данных были оценены ширина зазора в резонаторе и расстояние между резонатором и отражателем. Они получились равны соответственно 2 мм и 1 мм.

Список литературы

- [1] Гапонов В.И. Электроника. 4.11. М.: Физматгиз, 1960-
- [2] Лебедев И.В. Техника и приборы СВЧ. Ч.Н. М.: Высшая школа, 1972.
- [3] Коетиенко А.И. Введение в электронику СВЧ. М.: Изд. МГУ, 1989.
- [4] Градштейн И.С., Рыжик Н.М. Таблицы интегралов, сумм рядов и произведений. М., 1963. 5
- [5] Вайнштейн Л.А. Электромагнитные волны. М.: Радио и связь, 1988.

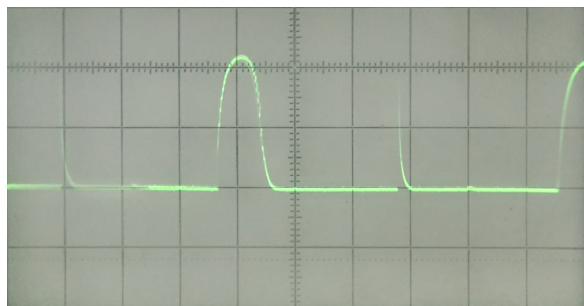


Рис. 6. $U_{yck} = 159$ В

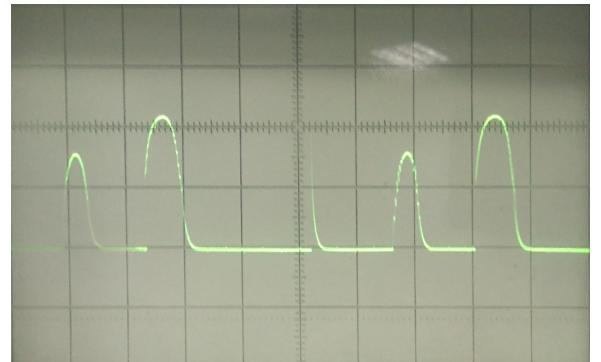


Рис. 7. $U_{yck} = 152$ В

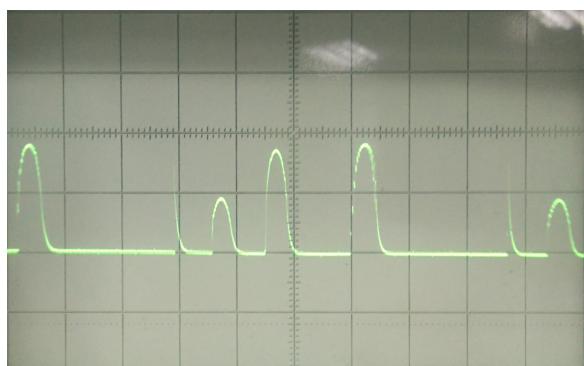


Рис. 8. $U_{yck} = 132$ В

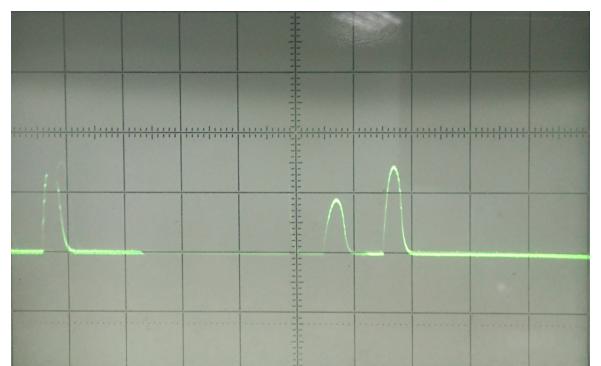


Рис. 9. $U_{yck} = 90$ В

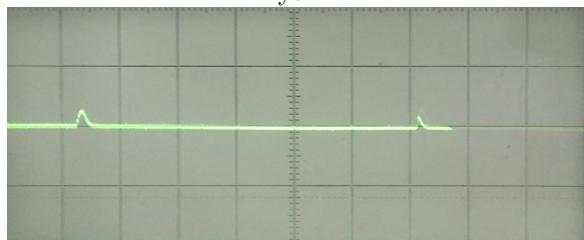


Рис. 10. $U_{yck} = 69$ В

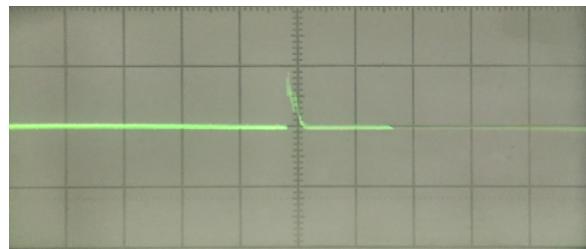


Рис. 11. $U_{\text{отр}} = 108 \text{ В}$

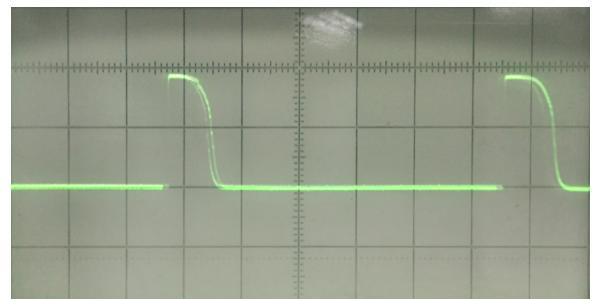


Рис. 12. $U_{\text{отр}} = 102 \text{ В}$

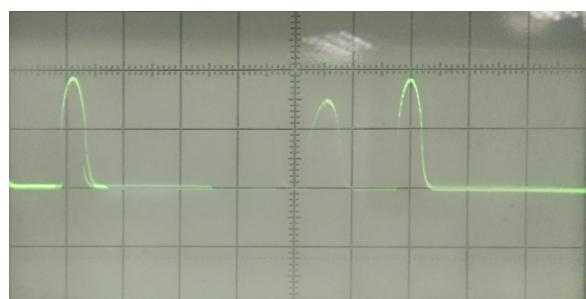


Рис. 13. $U_{\text{отр}} = 60 \text{ В}$

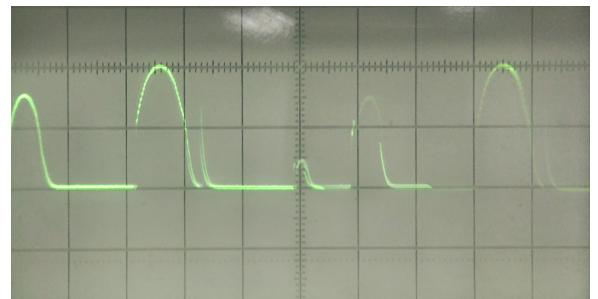


Рис. 14. $U_{\text{отр}} = 24 \text{ В}$

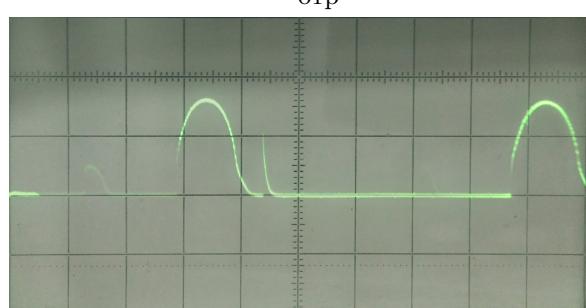


Рис. 15. $U_{\text{отр}} = 6 \text{ В}$