
НИЖЕГОРОДСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ ИМЕНИ Н. И. ЛОБАЧЕВСКОГО
РАДИОФИЗИЧЕСКИЙ ФАКУЛЬТЕТ

Кафедра электродинамики

Отчет по лабораторной работе №1

Исследование отражательного клистрона

Выполнили студенты 430 группы
Карусевич А.А, Понур К.А.

Нижний Новгород, 2019

Содержание

1 Теоретическая часть	1
Введение	1
1.1 Резонатор кластрона	3
1.2 Модуляция скорости электронов в пучке	4
1.3 Модуляция электронного пучка по плотности	6
1.4 Возбуждение резонатора кластрона током пучка	7
2 Экспериментальная часть	8
2.1 Задания	9
2.2 Задание 2	11
2.3 Задание 3 и 4	14
2.4 Задание 5	18
3 Заключение	18

1. Теоретическая часть

Введение

Отражательный кластрон¹, изучению которого посвящена лабораторная работа, предназначен для генерации электромагнитных колебаний СВЧ диапазона. Исторически именно генераторы кластронного типа позволили освоить диапазоны сантиметровых и дециметровых волн, в которых традиционные электронные лампы оказались неэффективными [1].

Генерация в кластронах 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 через резонатор кластрона, в котором переменный конвекционный ток пучка возбуждает колебания.

Неоднородный электронный поток в приборах кластронного 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 элек-

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

тровов через управляющее устройство. Возникающее различие в скоростях электронов приводит к их группировке при последующем движении за пре делами 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 поля ².

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

В отражательных клистронах 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 клистронах происходит благодаря тому, что «быстрые» электроны находятся в пространстве группировки дальше «медленных», и на обратном пути оказывается возможной встреча «быстрых» электронов с медленными, вышедшими из управляющего промежутка позже «быстрых».

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

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 клистрона 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.

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

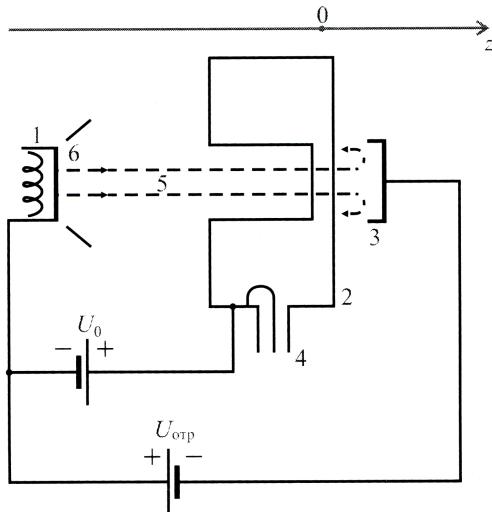


Рис. 1: Идеализированная принципиальная схема клистрона: 1 — катод, 2 — резонатор, 3 — отражатель, 4 — вывод энергии, 5 — электронный поток, 6 — управляющий электрод

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 выполнения 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

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].

пролетного промежутка малой, создавать дополнительные резервуары энергии. Именно такой резонатор используется в отражательном клистроне.

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

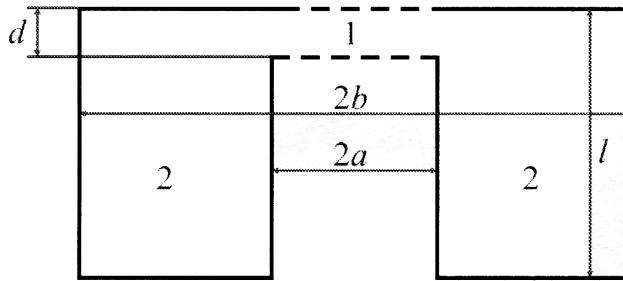


Рис. 2: Поперечное сечение тороидального резонатора: 1 — емкостной объем резонатора, 2 — индуктивный объем резонатора

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 $\omega = w' + i\omega''$. Величина ω'' может быть выражена через обратность 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

$$\Delta W = \int_{-d/2}^{+d/2} \frac{-eU_m}{d} \sin \left(\omega t_0 + \frac{\omega z}{v_0} \right) dz = -eU_m \sin \omega t_0 \frac{\sin(\theta_3/2)}{\theta_3/2} = -eMU_m \sin \omega t_0, \quad (1)$$

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:

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

Таким образом, скорость электрона на выходе из зазора оказывается равной

$$v = \sqrt{\frac{2e}{m} U_0} \left(1 - \frac{MU_m}{U_0} \sin \omega t_0 \right)^{1/2}. \quad (3)$$

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

$$v = \sqrt{\frac{2e}{m} U_0} \left(1 - \frac{1}{2} \frac{MU_m}{U_0} \sin \omega t_0 + \dots \right) \approx v_0 - v_1 \sin \omega t_0, \quad (4)$$

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.

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.

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

$$z' = v - \frac{e}{m} \frac{U_0 - U_{\text{отр}}}{L} (t - t') \quad (5)$$

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

$$z = v(t - t') - \frac{e}{m} \frac{U_0 - U_{\text{отр}}}{L} \frac{(t - t')^2}{2} + \frac{d}{2} \quad (6)$$

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:

$$t'' - t' = \frac{2m}{e} \frac{vL}{U_0 - U_{\text{отр}}} \quad (7)$$

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 приближенно записать в виде $t'' = t_0 + d/(2v_0)$. Таким образом, подставляя выражение для скорости (4) в (7), получим

$$t'' = t' + \frac{2mL}{e(U_0 - U_{\text{отр}})} \left(v_0 - \frac{MU_m}{2U_0} v_0 \sin \left(\omega t' - \frac{\omega d}{2v_0} \right) \right) \quad (8)$$

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 (зависимостей 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 становится невозможной.

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

$$\theta_r = \frac{2m}{e} \frac{v_0 \omega L}{U_0 - U_{\text{отр}}} \quad (9)$$

— угол пролета электрона в пространстве группировки,

$$X = \theta_r \frac{MU_m}{2U_0} \quad (10)$$

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

$$\omega t'' = \omega t' + \theta_r - X \sin \left(\omega t' - \frac{\theta_3}{2} \right) \quad (11)$$

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

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:

$$\pi + 2\pi n < (\theta_3 + \theta_r) < 2\pi(n + 1) \quad (12)$$

где $n = 1, 2, 3, \dots$

Указанные интервалы углов пролета, при которых возможна генерация, носят название зон генерации клистрона. В центре зон генерации, т. е. при $\theta_r + \theta_3 = 2\pi(n + 3/4)$ амплитуда максимальна, а на краях равна нулю. Угол пролета в пространстве группировки θ_r 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 клистрона является пусковой ток — значение тока I_0 , при котором клистрон возбуждается:

$$I_0 \text{ пуск} = -\frac{2U_0 G}{M^2 \theta_r \sin(\theta_3 + \theta_r)} \quad (13)$$

где G — действительная часть проводимости резонатора.

Как видно из соотношения (13), пусковой ток клистрона тем меньше, чем меньше величина G . С ростом номера зоны самовозбуждение клистрона облегчается. Ток, требующийся для самовозбуждения клистрона, тем меньше, чем ниже ускоряющее напряжение U_0 . Легче всего клистрон возбуждается в центрах зон. Напротив, на их краях $\sin(\theta_3 + \theta_r) \rightarrow 0$ и $I_0 \text{ пуск} \rightarrow \infty$.

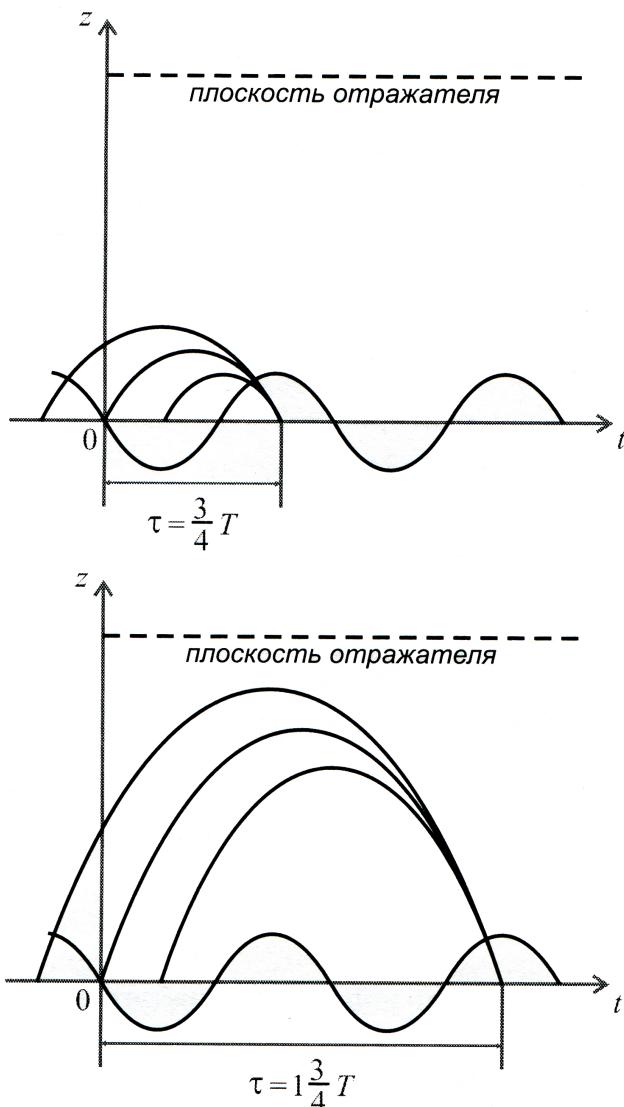


Рис. 3: Пространственно-временные диаграммы движения электронов при двух значениях оптимального времени пролета τ в пространстве группировки ($z = 0$ координата, соответствующая середине зазора)

2. Экспериментальная часть

Исследуемый клистрон предназначен для работы в десятисантиметровом диапазоне.

На рис. 4 показана схема включения клистрона. С блока питания (выпрямители I, II, III) напряжение подается на отражатель, резонатор и управляющий электрод. Контроль величин напряжений на электродах клистрона осуществляется по вольтметру, последовательно подключаемому с помощью переключателя П1 к любому из электродов. К отражателю клистрона с помощью переключателя П2 может подключаться генератор пилообразного напряжения; СВЧ колебания, генерируемые отражательным клистроном, с помощью петли связи через ответвитель подводятся к кристаллическому детектору и

вольномеру ВМТ-10. В цепи детектора стоит микроамперметр, показания которого пропорциональны уровню выходной мощности кластрона⁶.

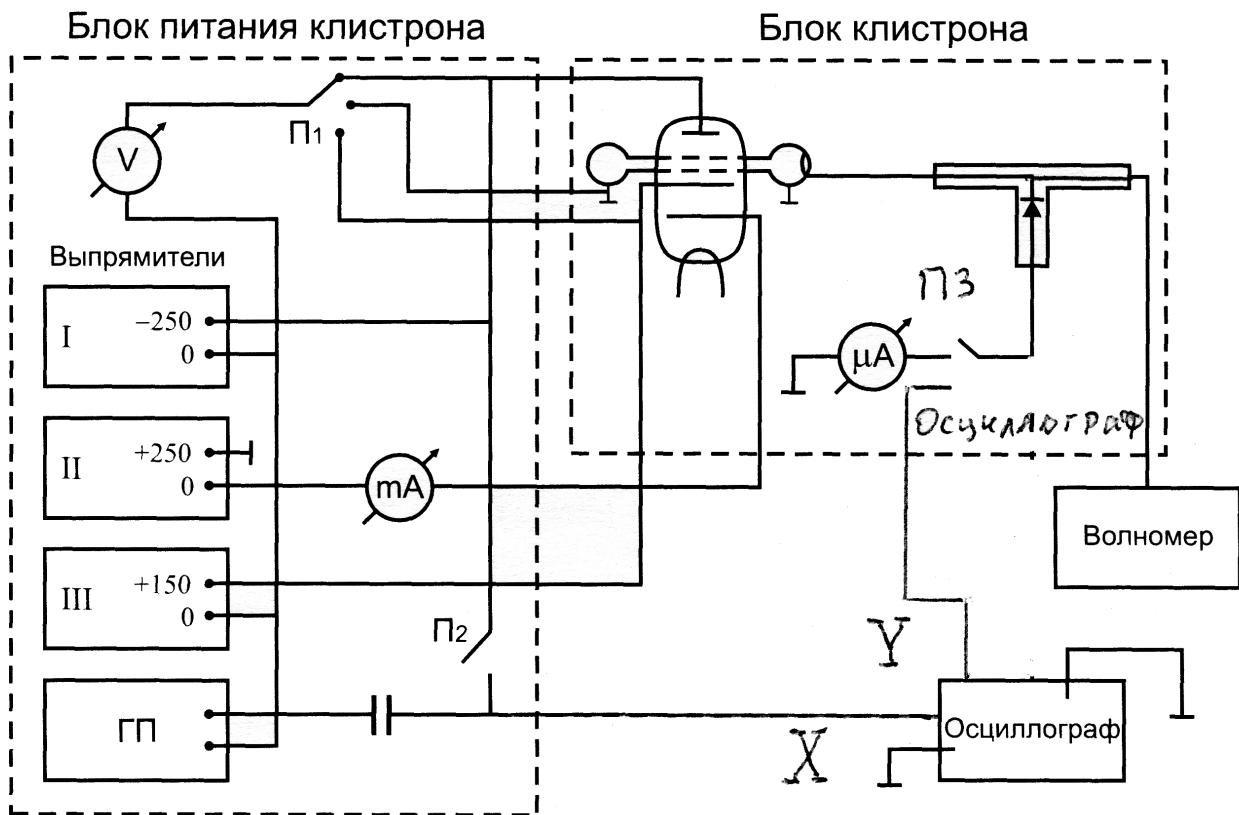


Рис. 4: Блок-схема включения кластрона

2.1. Задания

- Включить установку и выставить рабочий режим кластрона, 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).
- Визуально исследовать режим генерации кластрона на экране осциллографа. Для этого подать на отражатель пилообразное напряжение, поставив переключатель П2 в положение «модуляция»: На вход Y осциллографа подается напряжение с детектора, а на вход X в качестве развертки — пилообразное напряжение с модулятора.
 - Используя кальку, зарисовать зоны генерации кластрона и пронумеровать их. Выяснить, как меняются зоны генерации в зависимости от потенциалов электродов кластрона. Выбрать оптимальный режим работы кластрона (найти значения напряжения на электродах, при которых реализуется

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

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

- (a) напряжения на отражателе (при нескольких фиксированных напряжениях на резонаторе),
(b) 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 клистроном, и проследить, как она меняется вдоль каждой зоны. Для этого снять зависимости частоты от:

- (a) напряжения на отражателе (при фиксированном напряжении на резонаторе) ,
(b) 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 клистрона. 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 клистрона:

- $U_{\text{пез}} = 96 \text{ В}$
- $U_{\text{ыск}} = 126 \text{ В}$
- $U_{\text{отр}} = 42 \text{ В}$

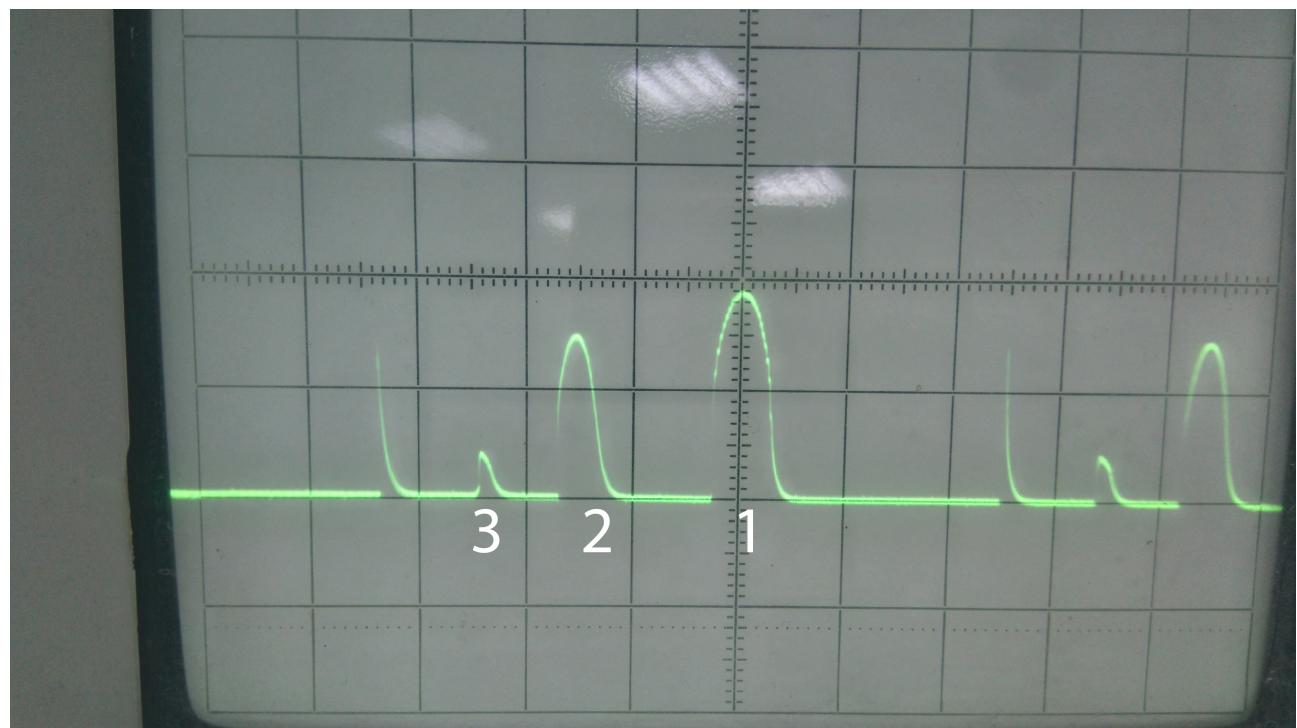


Рис. 5: Характерный вид зон генерации клистрона на осциллографе

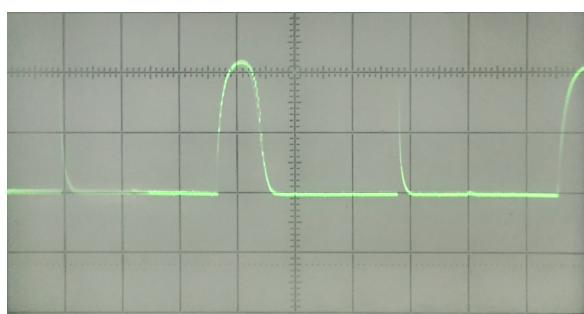


Рис. 6: $U_{\text{уck}} = 159 \text{ В}$



Рис. 7: $U_{\text{уck}} = 152 \text{ В}$

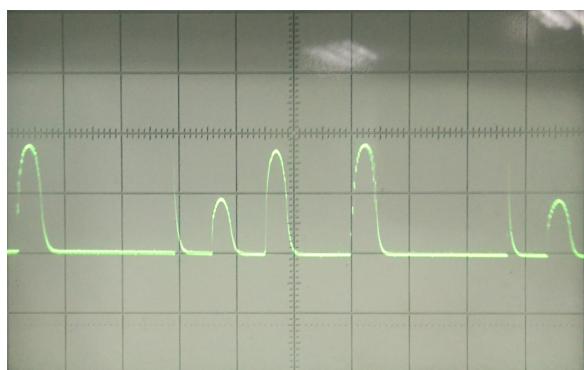


Рис. 8: $U_{\text{уck}} = 132 \text{ В}$

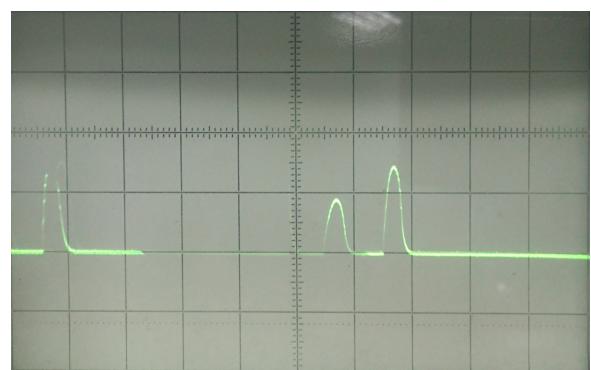


Рис. 9: $U_{\text{уck}} = 90 \text{ В}$

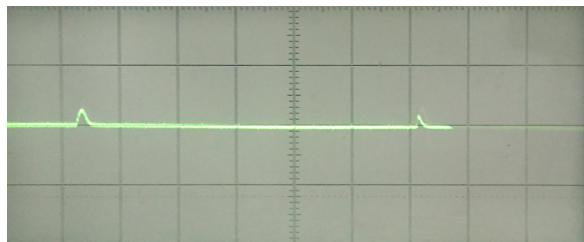
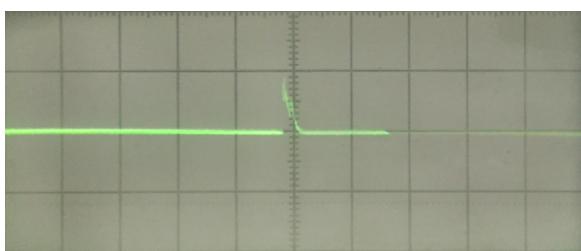
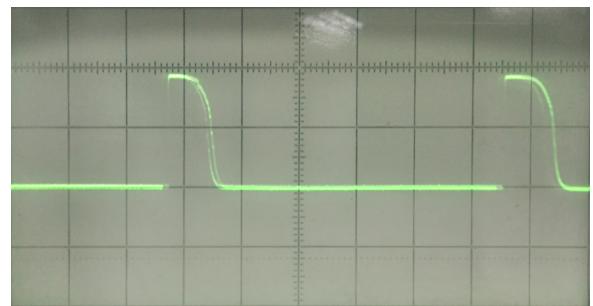
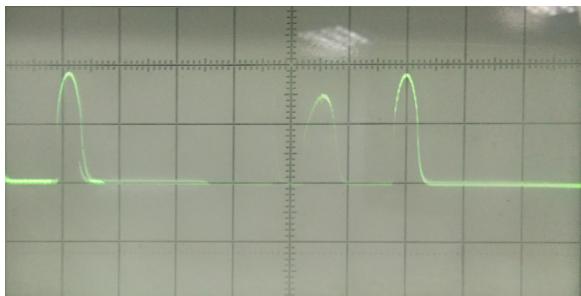
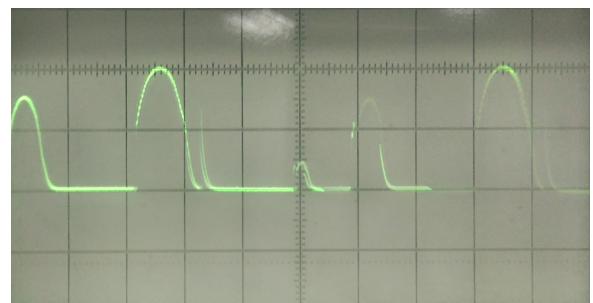
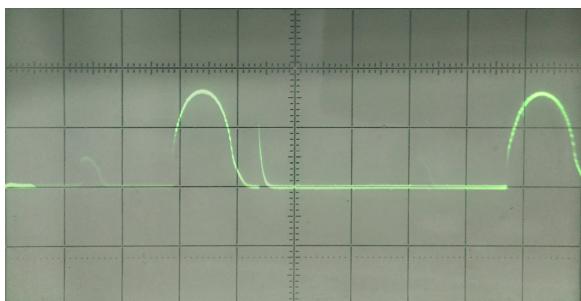


Рис. 10: $U_{\text{уck}} = 69 \text{ В}$

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: $U_{\text{отр}} = 6 \text{ В}$

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

Ширина частотной перестройки клистрона для трех зон генерации.

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

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

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

2.3. Задание 3 и 4

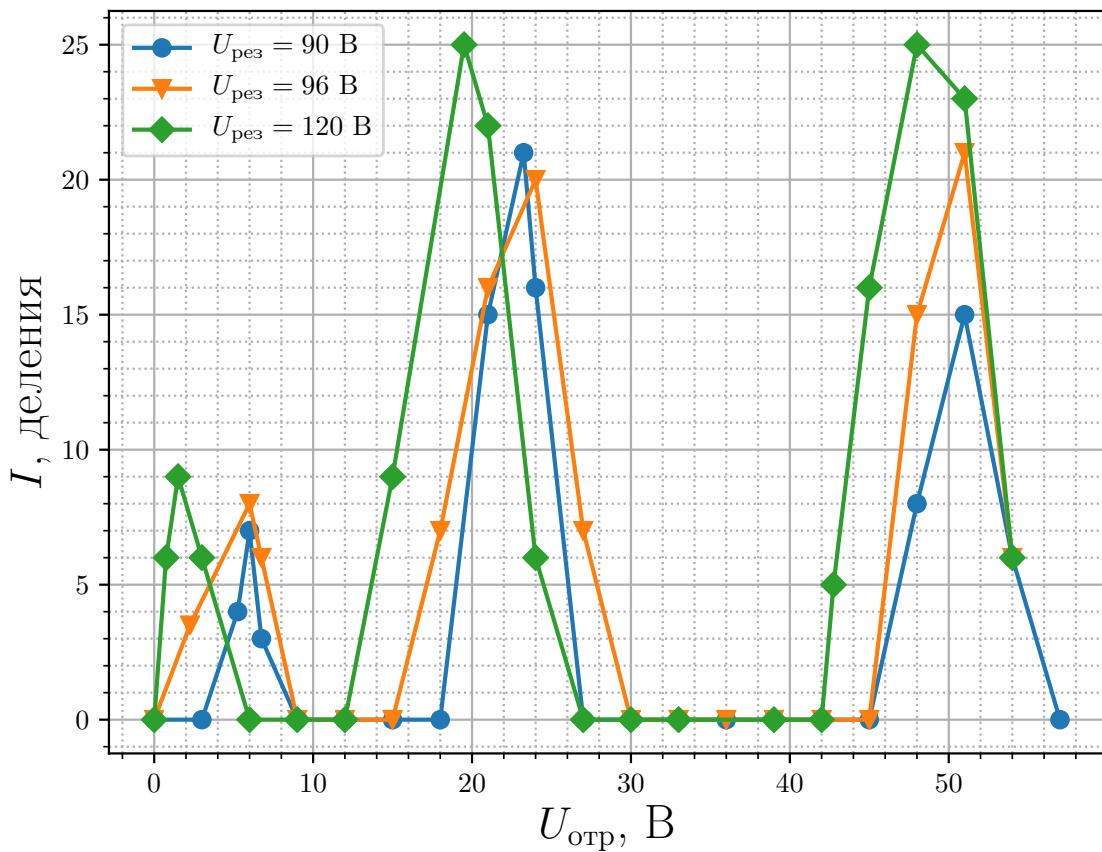


Рис. 16: Зависимость тока в цепи детектора от напряжения на отражателе

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 $2\pi(n + 1)$.

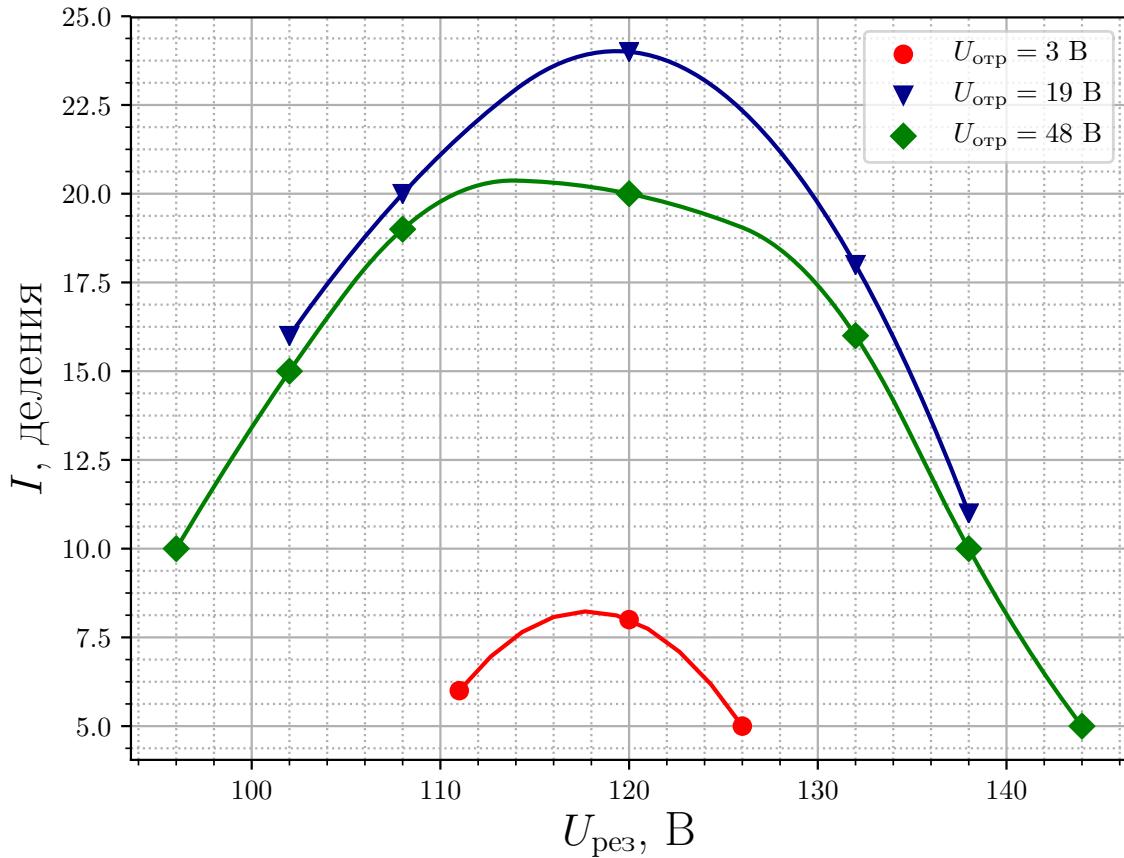


Рис. 17: Зависимость тока в цепи детектора от напряжения на отражателе

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.

$$U_m = \frac{2U_0 X}{M\theta_r} = \frac{1.84 U_0}{\pi M(n + \frac{3}{4})n}$$

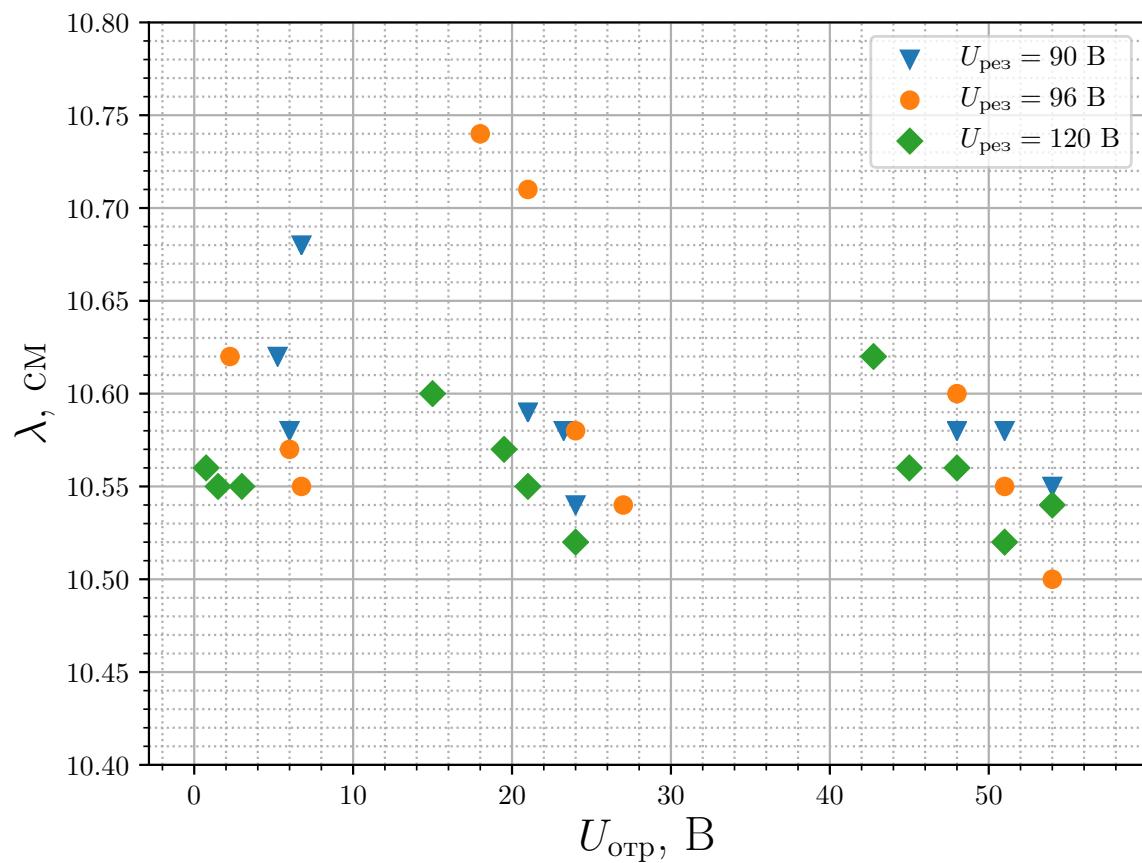


Рис. 18: Зависимость длины волны от напряжения на отражателе

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

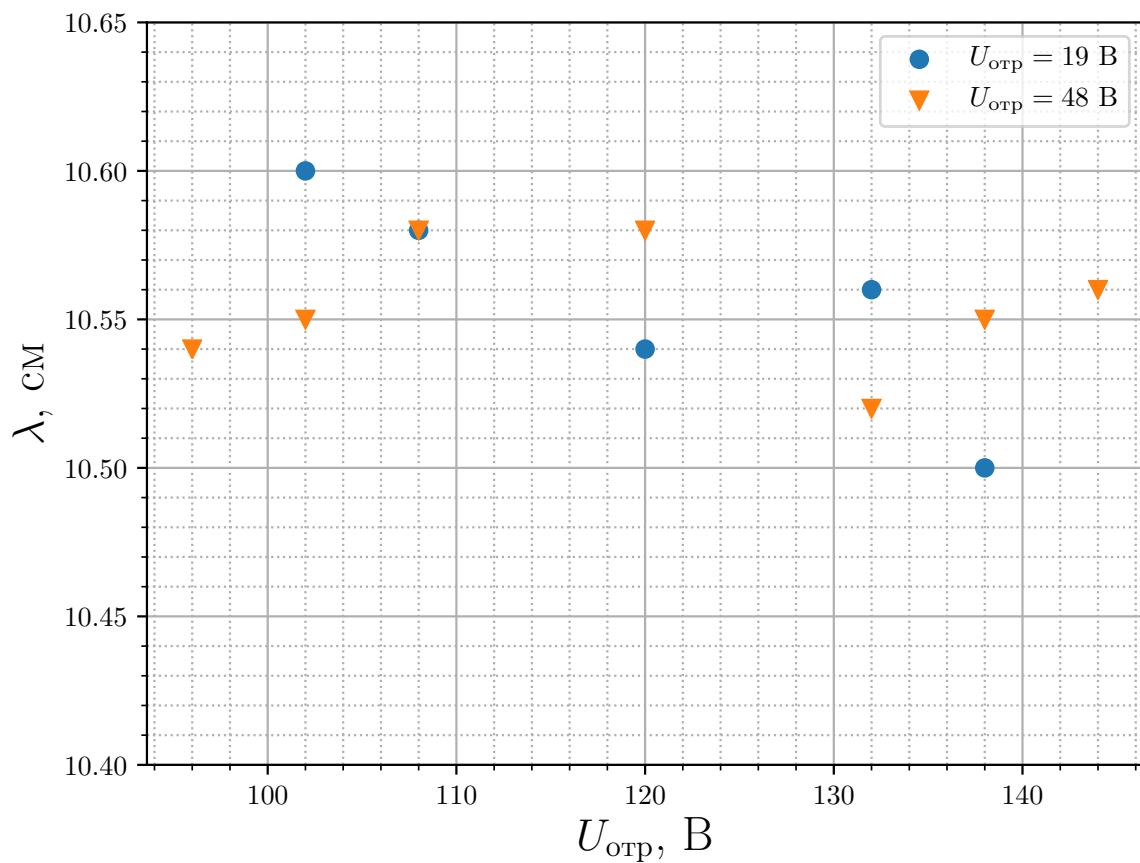


Рис. 19: Зависимость тока в цепи детектора от напряжения на резонаторе

2.4. Задание 5

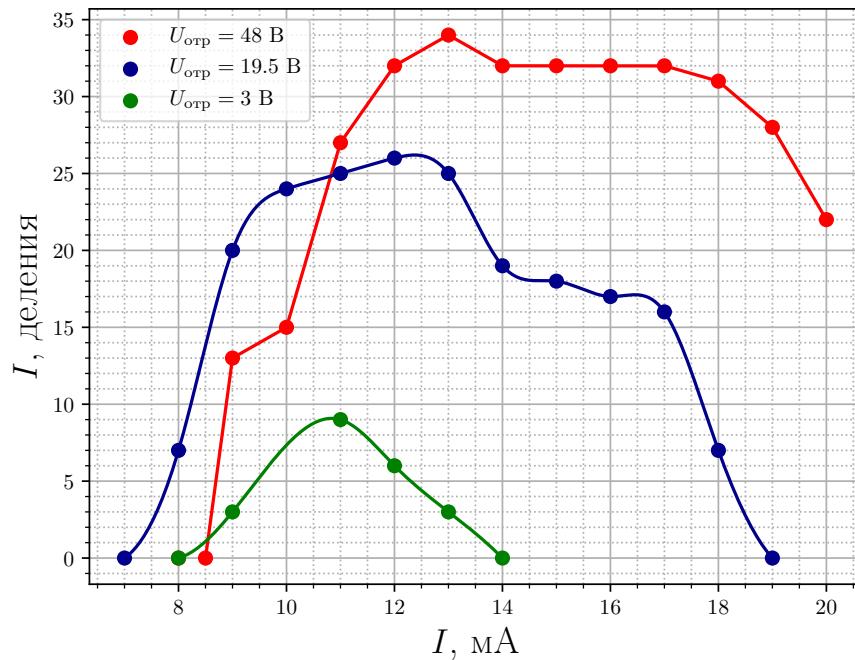


Рис. 20: Зависимость тока в цепи детектора от тока пучка для трех различных зон генерации

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 про изведений. М., 1963. 5
- [5] Вайнштейн Л.А. Электромагнитные волны. М.: Радио и связь, 1988.