

Bibliothek des Radio-Amateurs

Herausgegeben von **Dr. Eugen Nesper**

4. Band

Hellmuth C. Riepka

***Die Röhre
und ihre Anwendung***

Springer-Verlag Berlin Heidelberg GmbH 1924

Bibliothek des Radio-Amateurs 4. Band
Herausgegeben von Dr. Eugen Nesper

Die Röhre und ihre Anwendung

Von

Hellmuth C. Riepka

Schriftführer des Deutschen Radio-Clubs

Mit 100 Textabbildungen



Springer-Verlag Berlin Heidelberg GmbH
1924

**Alle Rechte, insbesondere das der Übersetzung
in fremde Sprachen, vorbehalten.**

ISBN 978-3-662-27428-6

ISBN 978-3-662-28915-0 (eBook)

DOI 10.1007/978-3-662-28915-0

Zur Einführung der Bibliothek des Radio-Amateurs.

Schon vor der Radio-Amateurbewegung hat es technische und sportliche Bestrebungen gegeben, die schnell in breite Volksschichten eindringen; sie alle übertrifft heute bereits an Umfang und an Intensität die Beschäftigung mit der Radio-Telephonie.

Die Gründe hierfür sind mannigfaltig. Andere technische Betätigungen erfordern nicht unerhebliche Voraussetzungen. Wer z. B. eine kleine Dampfmaschine selbst bauen will — was vor zwanzig Jahren eine Lieblingsbeschäftigung technisch begabter Schüler war —, benötigt einerseits viele Werkzeuge und Einrichtungen, muß andererseits aber auch ein guter Mechaniker sein, um eine brauchbare Maschine zu erhalten. Auch der Bau von Funkeninduktoren oder Elektrisiermaschinen, gleichfalls eine Lieblingsbetätigung in früheren Jahrzehnten, erfordert manche Fabrikationseinrichtung und entsprechende Geschicklichkeit.

Die meisten dieser Schwierigkeiten entfallen bei der Beschäftigung mit einfachen Versuchen der Radio-Telephonie. Schon mit manchem in jedem Haushalt vorhandenen Altgegenstand lassen sich ohne besondere Geschicklichkeit Empfangsergebnisse erzielen. Der Bau eines Kristalldetektorempfängers ist weder schwierig noch teuer, und bereits mit ihm erreicht man ein Ergebnis, das auf jeden Laien, der seine ersten radiotelephonischen Versuche unternimmt, gleichmäßig überwältigend wirkt: Fast frei von irdischen Entfernungen, ist er in der Lage, aus dem Raum heraus Energie in Form von Signalen, von Musik, Gesang usw. aufzunehmen.

Kaum einer, der so mit einfachen Hilfsmitteln angefangen hat, wird von der Beschäftigung mit der Radio-Telephonie loskommen. Er wird versuchen, seine Kenntnisse und seine Apparatur zu verbessern, er wird immer bessere und hochwertigere Schaltungen ausprobieren, um immer vollkommener die aus dem Raum kommenden Wellen aufzunehmen und damit den Raum zu beherrschen.

IV Zur Einführung der Bibliothek des Radio-Amateurs.

Diese neuen Freunde der Technik, die „Radio-Amateure“, haben in den meisten großzügig organisierten Ländern die Unterstützung weitvorausschauender Politiker und Staatsmänner gefunden unter dem Eindruck des universellen Gedankens, den das Wort „Radio“ in allen Ländern auslöst. In anderen Ländern hat man den Radio-Amateur geduldet, in ganz wenigen ist er zunächst als staatsgefährlich bekämpft worden. Aber auch in diesen Ländern ist bereits abzusehen, daß er in seinen Arbeiten künftighin nicht beschränkt werden darf.

Wenn man auf der einen Seite dem Radio-Amateur das Recht seiner Existenz erteilt, so muß naturgemäß andererseits von ihm verlangt werden, daß er die staatliche Ordnung nicht gefährdet.

Der Radio-Amateur muß technisch und physikalisch die Materie beherrschen, muß also weitgehendst in das Verständnis von Theorie und Praxis eindringen.

Hier setzt nun neben der schon bestehenden und täglich neu aufschießenden, in ihrem Wert recht verschiedenen Buch- und Broschürenliteratur die „Bibliothek des Radio-Amateurs“ ein. In knappen, zwanglosen und billigen Bändchen wird sie allmählich alle Spezialgebiete, die den Radio-Amateur angehen, von hervorragenden Fachleuten behandeln lassen. Die Kopplung der Bändchen untereinander ist extrem lose: jedes kann ohne die anderen bezogen werden, und jedes ist ohne die anderen verständlich.

Die Vorteile dieses Verfahrens liegen nach diesen Ausführungen klar zutage: Billigkeit und die Möglichkeit, die Bibliothek jederzeit auf dem Stande der Erkenntnis und Technik zu erhalten. In universeller gehaltenen Bändchen werden eingehend die theoretischen Fragen geklärt.

Kaum je zuvor haben Interessenten einen solchen Anteil an literarischen Dingen genommen, wie bei der Radio-Amateurbewegung. Alles, was über das Radio-Amateurwesen veröffentlicht wird, erfährt eine scharfe Kritik. Diese kann uns nur erwünscht sein, da wir lediglich das Bestreben haben, die Kenntnis der Radiodinge breiten Volksschichten zu vermitteln. Wir bitten daher um strenge Durchsicht und Mitteilung aller Fehler und Wünsche.

Dr. Eugen Nesper.

Vorwort.

Nachdem die Schranken, die das Gesetz für die Geheimhaltung militärischer Angelegenheiten während des Weltkrieges den wissenschaftlichen Publikationen gesetzt hatte, Ende 1918 gefallen waren, erschienen auch auf dem deutschen Büchermarkte eine größere Anzahl Veröffentlichungen über das Gebiet dieses Bandes, so daß es fast scheinen möchte, ein neues Werk ist überflüssig. Trotzdem bin ich der Aufforderung des Herausgebers der Bibliothek Dr. E. Nesper, ein Amateurbuch über die Elektronenröhre zu schreiben, gern gefolgt, und zwar auf Grund der Erfahrungen vieler Amateure beim Studium der einschlägigen Literatur. Man findet in einigen Werken nur die mathematische Behandlung der Vorgänge in der Röhre, in anderen nur wieder eine allgemeine physikalische Darstellung, aber das, was der Amateur benötigt: Zahlenwerte, Daten und technisch-praktische Anmerkungen lassen die meisten Bücher vermissen. Mit diesem Bande will ich versuchen, diese Lücke auszufüllen. Zur Erleichterung des Studiums behandle ich, soweit es durchführbar ist, die einzelnen Kapitel nacheinander vom theoretisch-physikalischen, mathematischen und praktisch-technischen Standpunkt. Durch diese Einteilung ist ein jeder in der Lage, das Gebiet nach seinem Geschmack durchzuarbeiten. Trotz der Geheimniskrämerei der wissenschaftlichen Laboratorien vieler deutscher Firmen und trotz der schwierigen Beschaffung ausländischer Literatur will ich versuchen, auch die neuesten Gebiete zu erwähnen, da gerade in dieser Zeit eine lebhaftere Vorwärtsbewegung in der Drahtlosen zu verspüren ist.

Ich beabsichtige für die Zukunft in der Zeitschrift „Der Radio-Amateur“ eine Zusammenstellung in Form von „losen Blättern“, die jeder nach seinem Geschmack ordnen kann, zu bringen, mit folgendem Inhalt:

1. Je ein vollständig durchkonstruiertes Beispiel aller in diesem Buch erwähnten Schaltungen mit sämtlichen Maßangaben;
2. Anweisungen zur Behebung von Fehlern und Störungen an Apparaten.

Für die Anfertigung vieler Skizzen bin ich Herrn Ingenieur Fischer, Charlottenburg, zu Dank verpflichtet.

Charlottenburg, im Frühjahr 1924.

Der Verfasser.

Inhaltsverzeichnis.

	Seite
I. Die physikalischen Grundlagen.	
Einleitung	1
a) Die Elemente der Atomtheorie.	1
Materie, Atomstruktur, freie und gebundene Elektronen, der elektrische Strom.	
b) Die Grundzüge der Elektromechanik.	3
Das Feld, Skalar und Vektor, Potential- und Feldlinien, Kapazität und Induktion.	
II. Das Zweielektrodenrohr.	
a) Die Elektronenemission	6
Elektronen und Gasmoleküle, absoluter Temperaturnullpunkt, Glühkathoden, Sättigungsstrom, Materialtabellen, Raum- ladungseffekt und seine Berechnung.	
b) Die Gleichrichter	12
Ideale Gleichrichtung, das Kenotron, der Tungargleichrichter.	
III. Die Röhre mit einer Steuerelektrode.	
a) Die Eingitterröhre	14
Gitteranordnungen, Potentialverteilung in der Röhre, der Durchgriff.	
b) Die Verstärkerwirkung.	17
Kennlinie, Steilheit, innerer Widerstand, praktische Werte, mathematische Behandlung der Röhre als Verstärker.	
c) Der Kaskadenverstärker.	24
Die Übertragung, elektrische Resonanz, Dimensionen.	
d) Die Zweiplattenröhre.	28
IV. Die Anwendung der Eingitterröhre.	
a) Als Detektor-Audion	30
Modulation, gedämpft und ungedämpft, der Röhrendetektor, der Audionkreis.	
b) Als Schwingungserzeuger	34
Die verschiedenen Kopplungsarten, die Rückkopplung, Zwischenkreis-Sender, Telephoniekontrolle.	
c) Als schwingender Empfänger	40
Phasenverhältnisse, Rückkopplungsmöglichkeiten, negativer	

	Seite
Widerstand und Dämpfungsreduktion, Überlagerung, Schwing- audion, Rückkopplung ohne Antennenbeeinflussung, ver- bessertes Schwingaudion, Barkhausen-Schaltung, Reinartz- Kreis, H-R-10-Kreis.	
V. Die Röhre mit mehreren Hilfelektroden.	
a) Die Doppelgitterröhre	51
Raumladungsnetz und Schutznetz, Dreigitterröhren.	
b) Das Pliodynatron	55
Dynatron, Sekundärelektronen, Pliodynatron.	
VI. Die Höchstökonomieschaltungen.	
a) Die Überrückkopplung	58
Doppelrückkopplung, Armstrong, Flewelling.	
b) Reflexschaltung oder Doppelverstärkung.	62
Doppelverstärkung, ST 75, ST 100, Grimes.	
c) Ausgleichschaltungen	65
Hazeltine, Scott-Taggart.	
VII. Die Tendenzen der modernen Röhrenkonstruktionen.	
Oxydkathoden	70
Literatur	71
Anhang	72

I. Die physikalischen Grundlagen.

Es ist eine oft bestätigte Tatsache, daß wir in ein Zeitalter des Hastens und Jagens eingetreten sind. Die Zeiten der Postkutsche und des Segelschiffs sind vorüber, der Geschäftsbrief wird mehr und mehr durch Telephon und Telegraph verdrängt, und sogar geistiges Arbeiten und Schaffen wird taylorisiert. Die Dampfmaschine brauchte für ihre Entwicklung 75 Jahre, der Elektromotor wurde in 40 Jahren ein unentbehrlicher Helfer im menschlichen Leben, die drahtlose Telegraphie durcheilte in 25 Jahren eine sprunghafte Entwicklung, und ein Element der Fernmeldetechnik, die Röhre, wurde in 10 Jahren zu einem Kunstwerk höchster Vollendung. Ökonomie auf allen Gebieten, sogar im Erfinden.

Es ist ein Kennzeichen moderner Erfindungen, daß sie einen umfassenden Grundstock theoretischen Wissens voraussetzen. Wie ein Wasserrad arbeitet, versteht vielleicht ein jeder, die Dampfmaschine bereitet schon mehr Schwierigkeiten, und das Telephon vollends kennen viele nur von außen. So verlangt die Elektronenröhre eine Unmenge von physikalischen, mathematischen und technischen Vorkenntnissen, die ich in den Einleitungskapiteln wenigstens in großen Umrissen bringen möchte.

a) Die Elemente der Atomtheorie.

Die Arbeiten und Forschungen auf dem Gebiete der elektrischen Erscheinungen werden augenblicklich von der Elektronentheorie beherrscht, die von Helmholtz begründet, von Lorenz und deutschen, englischen, dänischen Forschern auf dem Gebiete der Atomstruktur weiter entwickelt wurde. Wenn auch manche gelungene Versuche für diese Theorie zu sprechen scheinen, so gibt es doch viele Punkte, in denen sie noch vollkommen unbewiesen ist, so daß wir im großen und ganzen die Theorie als rein spekulativ betrachten müssen. Trotzdem kann der Wahrheitsbeweis für uns ganz gleichgültig sein: eine Hypothese ist für uns dann brauch-

bar, wenn sie die beobachteten Erscheinungen zu erklären vermag und man mit ihrer Hilfe bis zu einer gewissen Wahrscheinlichkeit neue Erscheinungen voraussagen kann. So werden wir verschiedenen Hypothesen begegnen, die diesen Ansprüchen, manchmal nur diesen, genügen.

Wir nennen *Materie* alles, was Trägheit, träge Masse, besitzt. Diese Materie zerlegt man bekanntlich nach den Gesetzen der Chemie in *Atome*, kleinste Teilchen von der Größenordnung 10^{-8} cm ($= \frac{1}{100\,000\,000}$ cm). Diese Atome wurden früher als

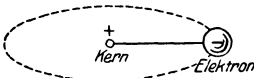


Abb. 1. Neutrales Wasserstoffatom.

unteilbar betrachtet. Nach den theoretischen Betrachtungen von Bohr und Sommerfeld und nach den experimentellen Untersuchungen von Rutherford und Langmuir ist aber das Atom nicht homogen, sondern ein höchst kompliziertes Gebilde. Jedes Atom besitzt einen positiven Kern, d. h. einen

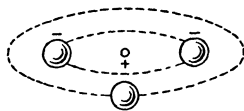


Abb. 2. Lithiumatom.

Kern, der irgendwie imstande ist, einen Teil negativer Elektrizität elektrisch zu binden, zu neutralisieren. Dieser Kern stellt den Hauptteil der materiellen Masse des Atoms dar, die auf die Schwerkraft reagiert. Versuche lassen es wahrscheinlich erscheinen, daß dieser Kern entweder H (Wasserstoff), oder He (Helium) oder X (Nebulium?) ist. Der Kern ist umgeben von einer Schar Elektronen. Die Elektronen sind nach unserer Betrachtungsweise die Bausteine der Elektrizität, sie sind negativ. Es ist also falsch, von positiver oder negativer Elektrizität zu reden: es gibt nur negative. Ein Körper, der im Verhältnis zu seiner Oberfläche die gleiche Anzahl freier Elektronen wie die Erde, der größte unseren elektrischen Messungen zugängliche Körper, besitzt, hat die Spannung 0. Besitzt der Körper ein Überschuß freier Elektronen, so ist er negativ, bei einem Unterschluß positiv geladen.

Die Elektronen liegen nun nicht wirt um den Atomkern herum, sondern umkreisen ihn in ganz bestimmten Abständen und in bestimmter Anzahl. Ordnet man die Atome der bekannten Elemente nach wachsendem Atomgewicht, so gibt die Ordnungszahl die Anzahl der Elektronen, die den Kern

umkreisen. Diese Zahl steht auch in einem bestimmten Verhältnis zur Zahl der Spektrallinien im Spektrum des betreffenden Elements. Die soeben beschriebenen Elektronen nennt man gebundene Elektronen. Ihre negative Ladung wird durch die positiven Eigenschaften des Atomkerns aufgehoben. Nach außen ist dann das Atom elektrisch indifferent. Die Größe des Elektronen beträgt ungefähr $2 \cdot 10^{-13}$ cm als Durchmesser bei kugelförmig gedachtem Elektron, die Masse $1,7 \cdot 10^{-24}$ g und die Ladung $1,5 \cdot 10^{-19}$ Coulomb (1 Cb = Strommenge, die bei einem Ampere in einer Sekunde durch den Querschnitt einer Leitung fließt). Den einfachsten Aufbau besitzt das Wasserstoffatom: ein Elektron umkreist im Abstände von $0,55 \cdot 10^{-8}$ cm den Kern und durchläuft den Kreis $6,5 \cdot 10^{15}$ mal in der Sekunde.

Der Verband der Atome ergibt den Stoff, die Materie. Die Atome liegen nicht dicht beieinander, sondern für die Kleinheit der Elektronen unendlich weit voneinander entfernt, bei einem unserer dichtesten Stoffe, dem Platin, sind in einem 1 cbm großen Block nur 1 cmm Atome, wenn man sie ganz dicht zusammenpressen könnte. Die Zwischenräume zwischen den Atomen sind nicht ganz leer, in ihnen wirken sich die Kräfte aus, die die äußeren mechanischen, thermischen und elektrischen Erscheinungen bedingen. Außerdem befinden sich in diesen Zwischenräumen eine Anzahl freier Elektronen, die den Elektronenfluß, den wir „elektrischen Strom“ nennen, übernehmen. Sie werden von der Einwirkung äußerer Kräfte betroffen (Induktionserscheinungen usw.). Können diese freien Elektronen sich leicht bewegen, so leitet der Körper gut (Metalle), haben sie große Reibungen zu überwinden, so kommt ein Strom nicht zustande, wir haben einen Nichtleiter, einen Isolator. Fließen in einer Sekunde $8 \cdot 10^{18}$ freie Elektronen durch einen Querschnitt, so nennt man diesen Strom: ein Ampere (siehe obengenannte Zahl für die Ladung eines Elektrons).

b) Die Grundzüge der Elektromechanik.

Für die Beurteilung elektrischer Vorgänge ist der Begriff des Feldes maßgebend. Wir verstehen unter einem Felde irgendeinen Raum, bei dem wir den Zustand der einzelnen Punkte von einem bestimmten Gesichtspunkte aus betrachten. Bestimmen wir z. B. in einem Zimmer, einem abgeschlossenen Raume, an allen Stellen

die Temperatur, so können wir bei einer Darstellung dieser Temperaturen von einem Temperaturfelde sprechen. Messen wir an verschiedenen Stellen der Erdoberfläche Richtung und Stärke der erdmagnetischen Kraft, die die Kompaßnadel beeinflußt, so reden wir von einem erdmagnetischen Felde. Untersuchen wir in einem Windkanal mittels kleiner Windfähnchen Richtung und Stärke des Luftzuges, so untersuchen wir ein Strömungsfeld. Dem aufmerksamen Leser wird schon ein prinzipieller Unterschied der Felder aufgefallen sein: bei den ersteren stellt man in jedem Punkt nur die Größenzahl des physikalischen Zustandes fest, z. B. Temperatur ($^{\circ}\text{C}$), Barometerstand (mm Hg), Lichthelligkeit (Lux), es sind dies die skalaren Felder; bei den anderen mißt man neben der Größe auch die Richtung, z. B. Stärke und Richtung des Erdmagnetismus (Intensität, Inklination), bei einem elektrischen Felde die Spannung und die Richtung des Spannungsabfalls usw. Diese Felder nennt man vektorielle Felder. Ich bringe diese scheinbar höchst wissenschaftlichen Namen und Unterscheidungen, um dem Amateur die Durcharbeit von Fachwerken zu erleichtern, in denen diese Termini technici als selbstverständlich vorausgesetzt werden und oft trotz der Einfachheit der Begriffe den Leser entmutigen.

Ein solches Feld graphisch darzustellen, ist eine Aufgabe, die oft an den Forscher herantritt. Jeder gebildete Laie kennt solche Darstellungen. Man verbindet die Punkte gleicher Eigenschaft durch Linien und erhält so Niveauekarten, Wanderkarten mit Höhenlinien, Segelkarten mit Tiefenlinien der Wasserstraßen. In diesen Beispielen ist die betrachtete Größe, der Skalar (nur Größe wird betrachtet), die Höhe über dem Meeresspiegel. Bei den Wetterkarten sieht man graphische Darstellungen der Temperaturfelder und Luftdruckfelder (Isothermen und Isobaren). Wir werden bei der Beschreibung des elektrischen Zustandes in der Röhre auch von der Darstellungsmethode der Niveaulinien Gebrauch machen.

Haben wir die Niveaulinien z. B. eines Berges als Höhengschichtlinien gezeichnet, so ist es nicht schwer, diejenigen Linien zu konstruieren, die den stärksten Abfall zwischen den Höhenlinien angeben, das wären die Linien, in denen das Wasser herabfließen würde. Es ist leicht einzusehen, daß diese Linien senkrecht auf den Niveaulinien stehen. Diese Linien heißen Feldlinien. Bei einem elektrischen Potential- (Spannungs-) Felde würden diese

Feldlinien die Bewegungsbahnen der unter dem Einfluß dieses Feldes fliegenden Elektronen sein. Es sei nochmals festgehalten: Potential- (Niveau-) Linien und Feldlinien stehen immer senkrecht aufeinander.

Lade ich einen Körper mit einer gewissen Elektrizitätsmenge Q , so heißt das, ich fülle ihn mit einer großen Anzahl Elektronen an, die seinen Gehalt an freien Elektronen noch vermehren. Die Einheit der Elektrizitätsmenge ist das Coulomb. $1 \text{ Cb} =$ Elektrizitätsmenge von $8 \cdot 10^{18}$ Elektronen. Da die Elektronen alle gleich, negativ geladen sind, stoßen sie sich nach den bekannten Gesetzen gegenseitig ab, drängen sich also nach der Oberfläche des geladenen Körpers, seine Aufnahmefähigkeit, Kapazität, ist also abhängig von seiner Oberfläche. Je höher der relative Gehalt an Elektronen der Ladquellen ist, d. h. je höher seine Spannung ist, desto mehr Elektronen werden in den anderen Körper hineingepreßt. Wir kommen zu der Gleichung:

$$\text{Elektrizitätsmenge} = \text{Spannung} \times \text{Kapazität.}$$

Bewegt sich ein Elektron mit einer Geschwindigkeit in der Größenordnung der Lichtgeschwindigkeit, so bringt es eine Störung im umgebenden Äther hervor, dem „sagenhaften“ Stoff, der für uns der Träger aller elektromagnetischen Erscheinungen ist. Diese Störung nennen wir Magnetismus und haben so eine zwanglose Verbindung der elektrischen mit den magnetischen Vorgängen geschaffen. Wir kennzeichneten oben einen Vektor als eine Größe, deren Zahlenbetrag und deren Richtung interessiert. Benutzen wir diese Ausdrucksweise hier zur Festlegung eines fundamentalen Satzes: Die Erfahrung, d. h. der Versuch lehrt, daß der Vektor der elektrischen Strömung senkrecht auf dem magnetischen Vektor steht und umgekehrt.

Den Begriff der Kapazität hatte ich schon oben gegeben; sie ist also eng verknüpft mit der Oberfläche des betrachteten Körpers. In der Radiotelegraphie ist die Einheit der Kapazität 1 cm , d. h. die Kapazität (Aufnahmefähigkeit für Elektrizität) einer Kugel von 1 cm Radius (Halbdurchmesser). Diese Maßbezeichnung ist nur in Deutschland üblich. Im Auslande ist die Einheit:

$$1 \text{ Mikro farad} = 1 \mu F = 9 \cdot 10^5 \text{ cm.}$$

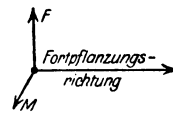


Abb. 3. Stellung der Vektoren im Raum.

Wir sahen, daß Magnetismus und Elektrizität durch die Vektorbeziehung eng verknüpft sind. Der Versuch zeigt, daß bei Bewegung eines Leiters (also freier Elektronen) in einem magnetischen Felde in diesem Leiter ein Strom (eine Bewegung der Elektronen) hervorgerufen wird (Induktion). Umgekehrt erzeugt jeder elektrische Strom ein magnetisches Feld. Wir definieren als neuen Rechenoperator (Ausdruck):

$$\text{Selbstinduktion} = \frac{\text{Zahl der magnetischen Kraftlinien, (magnet. Einheiten), die von einem Stromleiter bei 1 Ampere ausgehen.}}{\text{Kraft- (Feld)- Linienmenge}} = \text{Stromstärke}$$

Die Bedeutung dieser Ausdrücke wird bei den Anwendungen klar werden, hier sollten sie nur einmal genannt werden, um den Zusammenhang zu geben.

II. Das Zweielektrodenrohr.

a) Die Elektronenemission.

In ganz großen Umrissen habe ich in dem ersten Kapitel versucht, einen Einblick in die Atomstruktur zu geben. Wir haben kennengelernt, wie jedes Atom eine Welt für sich ist, wie der Atomkern eine große Anzahl Elektronen an sich bindet, wie bei dem Wasserstoffatom ein Elektron, beim Eisenatom z. B. aber eine Schar von einigen Hundert Elektronen gebunden sind. In, bei der Kleinheit der Atome, riesengroße Entfernungen verstreut, bildet der Atomschleier die uns so kompakt erscheinende Materie, die uns dicht erscheint, weil die weit auseinanderliegenden Atome durch sehr starke innere Kräfte zusammengehalten werden, ohne sich vollkommen nähern zu können. In den großen Zwischenräumen zwischen den Atomen, die durch chemische Kräfte noch zu komplizierten Molekülen vereinigt sein können, finden wir bei manchen Stoffen eine Unzahl freier Elektronen, die den Körper zu einem Leiter machen.

Wir kommen nun endlich zu unserem eigentlichen Thema, dem Vakuumrohr. Sämtliche Anwendungen der Elektronenrelais beruhen auf der Überlegung, daß wir uns in irgendeiner Art und Weise freie Elektronen

schaffen, die wegen ihrer äußerst geringen Trägheit sich leicht leiten oder steuern lassen, die allen aufgedrückten Kräften ideal folgen und so die zahllosen Aufgaben, die in den Schaltanordnungen an das Relais gestellt werden, erfüllen. Der Grundgedanke einer jeden Röhrenanordnung besteht darin: ich erzeuge mir aus einer beliebigen Elektronenquelle einen ständigen Vorrat an Elektronen, einen Elektronenstrom, auf den ich dann Kräfte einwirken lasse. Es tut sich aber nun eine Schwierigkeit auf: lasse ich die Elektronen in die freie Atomosphäre oder überhaupt in einen gaserfüllten Raum austreten, so werde ich die gewünschten Erscheinungen gar nicht oder nur sehr verwaschen zu Gesicht bekommen. Das ist durch das anwesende Gas bedingt. In jedem Kubikzentimeter eines Gases im Normalzustand sind $2 \cdot 10^{19}$ Moleküle (20 Trillionen) enthalten, die armen Elektronen würden gar nicht ihren geraden Weg laufen können, sondern dauernd auf ein Molekül des Gases aufprallen. Aber nicht nur das, die Gasmoleküle enthalten in ihrem Atomaufbau auch Elektronen, es kann nun passieren, daß durch die Wucht eines aufprallenden Elektrons ein Gasatom entzweigt, und so neue Elektronen frei werden (Stoßionisation), die natürlich den ganzen Vorgang verwirren. Außerdem befinden sich nach der kinetischen Gastheorie die Gasmoleküle in lebhafter Wärmebewegung, die erst beim absoluten Temperaturnullpunkt ($= -273^\circ \text{C}$) zum Stehen kommt: kurz und gut, eine Gasatmosphäre können wir bei unseren Elektronenversuchen nicht gebrauchen. Wir evakuieren also. Wenn nun aber in jedem Kubikzentimeter 20 Trillionen Moleküle vorhanden sind, dann müssen wir sehr stark auspumpen, um aus unserem Untersuchungsgefäß jeden störenden Gasrest zu entfernen; bekanntlich evakuiert man die Elektronenröhren mit der Gädaschen Diffusionspumpe bis auf $\frac{1}{10\,000\,000}$ mm Quecksilbersäule (760 mm Quecksilbersäule ist der normale Luftdruck).

Zur Herstellung von freien Elektronen in unserem fast luftleeren Glasgefäß stehen uns mehrere Möglichkeiten zur Verfügung. Von diesen hat, wenigstens in der Radiotechnik, nur eine, die *Glühkathode*, eine Anwendung gefunden. Nach den Lehrsätzen der Thermodynamik ist die Wärme eine Energieform, und zwar die mechanische Energie der sich lebhaft bewegenden Atome. Diese Bewegung kommt zum Stillstand bei dem absoluten Null-

punkt ($-273^{\circ}\text{C} = 0^{\circ}$ Kelvin) und wird um so lebhafter, je wärmer der Körper ist. Haben wir nun einen Leiter, also einen Körper mit freien Elektronen, so werden bei Erhitzung dieses Körpers durch die dauernden Zusammenstöße mit den Atomen die freien Elektronen an der Wärmebewegung teilnehmen. Kommt der Körper zur Hellglut, so geht die Bewegung so weit, daß es manchen Elektronen möglich wird, aus dem elektrostatischen Anziehungsbereich, den einzelnen Kräftefeldern, der Atome zu entfliehen und aus dem Körper herauszutreten. Der Vorgang des Elektronenaustritts, der Elektronenverdampfung, ist nach dieser Betrachtungsweise nur abhängig von der Temperatur und der Art des Leiters. Er ist eine Funktion von T (Temperatur absolut in Kelvingraden) und von a, b (Materialkonstanten). Wollen wir den Versuch messend verfolgen, so müssen wir die Anzahl der austretenden Elektronen feststellen. Nach früheren Betrachtungen wissen wir, daß $8 \cdot 10^{18}$ Elektronen, die in einer Sekunde durch einen Querschnitt hindurchtreten, einen Strom von 1 Ampere entsprechen. Zur Messung vereinige ich also alle Elektronen zu einem Strom, den ich mit einem Amperemeter messe. Wie fasse ich die austretenden Elektronen zusammen? Ein Strom ist das gleichgerichtete Fließen einzelner Teilchen; unsere Elektronen müssen in gleicher Richtung zum Fließen kommen. Man erreicht das einfach dadurch, daß man der Glühkathode, einem glühenden Metallfaden, eine Elektrode gegenüberstellt, die man dauernd auf einem positiven Potential hält. Diese Plattenelektrode, ein platten- oder zylinderförmiges Metallblech, ist für die Elektronen ein leeres Flußtal, denn positiv heißt ja: geringerer Elektronenvorrat als die Umgebung; die negativen Elektrizitätsteilchen strömen alle auf diese positive Platte, die Anode, zu. Durch das Einführen einer Anode erzeugen wir im Vakuumrohr ein elektrostatisches Feld: an jedem Punkte des Vakuerraumes herrscht durch den Einfluß der Anode eine Kraft von bestimmter Größe und Richtung. Wir haben ein Vektorfeld vor uns, unter dessen Wirkung sich die einzelnen Elektronen zwangsläufig zur Anode hin bewegen. Die Geschwindigkeit und Bewegungsenergie der Elektronen ist abhängig von der Anodenspannung und von der Anodentfernung, sie ist eine Funktion des Spannungsgefälles. Ist die Anodenspannung groß genug, um einige störende Nebenerscheinungen zu kompensieren, so gilt nach

Richardson für den Gesamtelektronenstrom, den Sättigungsstrom, die Gleichung:

$$J_s = a \cdot F \cdot \sqrt{T} \cdot e^{-\frac{b}{T}}$$

(Philosophical Transactions Bd. 201, S. 516, 1903).

In dieser Gleichung bedeutet:

J_s = Sättigungsstrom; F = Oberfläche der Glühkathode,

T = absol. Temperatur; a, b = Materialkonstanten.

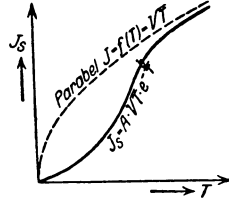


Abb. 4. Elektronenstrom in Abhängigkeit von der Temperatur.

Die Materialkonstanten a und b werden durch Versuch ermittelt und haben folgende Größe:

	a	b
Wolfram	$2,36 \cdot 10^{10}$	52 500
Oxydfaden ¹⁾	$8 \div 24 \cdot 10^7$	19 000—24 000
Thorium	$20 \cdot 10^6$	38 000 !
Molybdän	$2,1 \cdot 10^{10}$	50 000
Tantal	$1,12 \cdot 10^{10}$	50 000

Werden diese Werte eingesetzt, so erhält man J_s in m \mathcal{A} für 1 cm² Kathodenoberfläche. Das Thorium ergibt auffallend hohe Emissionen bei geringen Temperaturen (siehe Bemerkungen im Schlußkapitel über „Dull emitter“). Die Durchrechnung für 2 Beispiele ergibt folgende Zahlenwerte:

Wolframfaden:		Oxydfaden:		
T	J_s	T	J_s	
Kelvingrade	m \mathcal{A} für 1 cm ²	Kelvingrade	m \mathcal{A} für 1 cm ²	
2000	4,2	900	0,06	
2100	15,1	1000	0,79	
2200	48,3	1100	6,56	
Heiztemperat- raturen der Praxis	2300	137,7	1200	37,6
	2400	364,8	1300	163,3
	2500	891	1400	588
	2600	2044		
2800	Schmelzpunkt			

Heizt man die Röhren stark, so erhält man einen hohen Emissionsstrom, aber durch das Zerstäuben der Fäden bei hohen

¹⁾ Erdalkalimetalle.

Temperaturen wird die Lebensdauer sehr herabgesetzt. Steigert man den Strom nur um 1% seines Wertes, so wird die Emission um 20% größer, aber die Lebensdauer sinkt auf $\frac{1}{3}$ ihres Wertes bei normaler Heizung. Einer Stromänderung von 3% entspricht eine Spannungsschwankung an den Enden des Fadens von 5% (glühende Metalle folgen nicht genau dem Ohmschen Gesetze wegen Abhängigkeit des spezifischen Widerstandes von der Temperatur); es ist also besser auf Konstanthalten der Heizspannung zu achten, wenn man die Röhren nicht überlasten will. Versuche ergaben für Wolframfäden folgende Werte, wenn man eine Lebensdauer von 2000 Brennstunden fordert:

Draht- durchmesser mm	Heiz- temperatur Kelvingrade	Emissionsstrom für 1 cm Fadenlänge m \mathcal{A}	Heizleistung für 1 cm Fadenlänge Nh/cm
0,12	2475	30	3,1
0,17	2500	50	4,6
0,24	2550	100	7,2
0,34	2575	200	11,3

Wir hatten als Bedingung gesetzt, daß die Anodenspannung, d. h. auch das Feld in der Röhre und besonders in der Nähe des

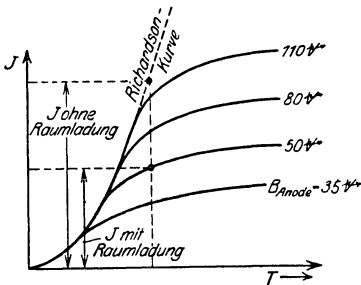


Abb. 5. Raumladungseffekt.

Fadens, stark genug ist, um irgendwelche störende Nebenerscheinungen nicht aufkommen zu lassen. Messen wir nämlich den Anodenstrom bei geringen Anodenspannungen, so finden wir, daß er erheblich kleiner ist als der Sättigungsstrom. Langumir fand eine Erklärung dieser seltsamen Erscheinung durch folgende Überlegung.

Die Elektronen treten durch die Erhitzung der Glühkathode nur mit sehr geringer Geschwindigkeit aus dem Glühdraht aus. Ist nun das Anodenfeld in der Nähe der Kathode sehr schwach, so setzen sich die Elektronen sehr langsam in Bewegung zur Anode, bleiben also in der Nähe der Glühkathode wie ein dichter Nebel liegen. Sie erfüllen den Raum mit ihrer negativen Ladung und verhindern viele Elektronen überhaupt am Austritt aus dem

Heizfaden, da sie ja gleiche Ladung haben und sich gegenseitig abstoßen. Es stellt sich ein Gleichgewichtszustand her zwischen nach der Anode abwandernden Elektronen und mühsam aus dem Heizfaden austretenden Elektronen, die gegen ihre Vorgänger ankämpfen müssen. Werden sie hierin nicht durch eine genügend starke Anodenspannung unterstützt, so setzt dieser Raumladungseffekt sehr den Emissionsstrom herab.

Berechnung des Raumladungseffekts für ein Beispiel:

Raumladungsstrom bei Zylinderanode.

Benutzte Gesetze:

1. Gleichung für Kraftlinienfluß:

$\text{div } \mathfrak{E} = -4 \pi \rho$; $\rho =$ Elektronendichte; $\mathfrak{E} = \text{grad } \Phi$;

$\mathfrak{E} =$ Feldstärke; $\Phi =$ Potentialdifferenz;

$\text{div grad } \Phi = -4 \pi \rho$.

2. Gleichung des Arbeitssatzes:

$e \cdot \Phi = \frac{m \cdot v^2}{2}$; $m =$ Masse; $v =$ Geschwindigkeit.

3. Gleichung für die Kontinuität des Stroms:

$J = F \cdot \rho \cdot v$.

Voraussetzungen:

1. Feld am Faden $= 0$.

2. Austrittsgeschwindigkeit des Elektronen:

$v_0 = 0$. (In Wirklichkeit $\approx 0,3 \mathcal{V}$.)

3. Glühfaden gibt beliebig viel Elektronen:

$e_0 = 0$.

(Das gilt in Wirklichkeit am Rande der Richardsonsche Parabel nicht.)

$$\frac{d^2 \varphi}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d\varphi}{dr} = -4 \pi \rho; \quad \frac{m v^2}{2} = e \Phi$$

$$J = -2 \pi r l \rho v$$

Grenzbedingung: für $r = 0$: $\Phi = 0$; $\mathfrak{E} = 0$.

$$\frac{d^2 \varphi}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d\varphi}{dr} = \frac{2 \pi J}{2 \pi r l \sqrt{\frac{2 e \Phi}{m}}}$$

$$n(n+1) C \cdot r^{n-2} + \frac{1}{r} n C r^{n-1} = \frac{2 J}{l \sqrt{\frac{2 e}{m}}} C r^{-\frac{1}{2}-\frac{n}{2}}$$

$$n = \frac{2}{3}$$

$$\Phi = C \cdot r^{1/3}$$

$$C^{3/2} = \frac{9}{2} \frac{J}{l \sqrt{\frac{2 e}{m}}}$$

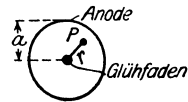


Abb. 6. Elektrodenanordnung.

Grenzbedingung: für $r = a$: $\Phi = B =$ Anodenspannung

$$C^{1/2} = \frac{B^{1/2}}{a}$$

$$J = \frac{2l}{9} \cdot \frac{B^{1/2}}{a} \sqrt{\frac{2e}{m}}$$

Die Konstanten werden entweder errechnet oder durch Versuch bestimmt. Es ergibt sich:

Zylinderanordnung: $J_{A^r} = 14,65 \cdot 10^{-6} \cdot \frac{l_{cm}}{a_{cm}} B^{1/2}$

l = Länge des Anodenzylinders; B = Anodenspannung;

a = Radius des Anodenzylinders.

Haben wir eine Plattenanode, so ergibt sich:

Plattenanordnung: $J_{A^r} = 2,33 \cdot 10^{-6} \frac{F_{cm^2}}{a^2_{cm^2}} \cdot B^{1/2}$

F = Anodenfläche

a = Abstand Anode-Kathode

Wir erhalten also im allgemeinen für eine beliebige Anodenform die Beziehung für den Raumladungsstrom:

$$J_r = k \cdot B^{1/2} \text{ (Langumir)}$$

worin k ein experimentell zu bestimmender Faktor ist. Solange also die Anodenspannung verhältnismäßig klein ist, bleibt der Elektronenstrom immer unter dem Wert, den man ohne Raumladungswirkung als Sättigungsstrom aus dem Faden herausholen könnte. Wir haben also folgendes Bild:

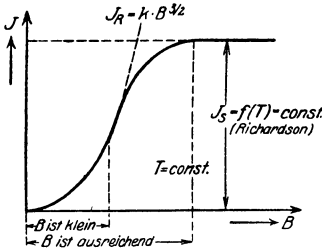


Abb. 7. Sättigungsstrom.

Anodenspannung klein: Raumladungsstrom J_r ;

Anodenspannung groß: Sättigungsstrom J_s ;

Anodenspannung sehr groß: Sättigungsstrom J_s^1).

b) Die Gleichrichter.

Nachdem wir in den vorangehenden Kapiteln uns nur mit der grauen Theorie beschäftigt haben, wollen wir nun auch einmal die Praxis zu Worte kommen lassen und uns fragen: wie können wir aus der rein physikalischen Anordnung, deren Eigenschaften

¹⁾ Auch beliebig starke Felder steigern nicht mehr den Elektronenstrom über den Sättigungsstrom, der Ergiebigkeit des Heizfadens an Elektronen.

wir besprochen haben, ein praktisch ausnutzbares Gerät machen; das irgendwelchen Anforderungen der Technik genügt.

Wir haben ein hochevakuiertes Gefäß, in dem von einer Glühkathode aus ein Elektronenstrom nach einer unter Spannung stehenden Elektrode fließt. Es liegt auf der Hand, daß diese Anordnung eine ideale Gleichrichtung ermöglicht. Der Strom kann ja nur vom Glühfaden zur Anode fließen, da die Elektronen, die aus dem Faden austreten, einem gerichteten Felde (Vektorfeld) unterworfen sind, sich nur in einer Richtung bewegen. Diese Anwendungsmöglichkeit hat in der Tat Eintritt in die Praxis gefunden. Ein solcher Gleichrichter formt Wechselstrom in Gleichstrom um; bei geeigneter Schaltung gibt er sogar Ausnutzung beider Stromhälften.

Bei der Konstruktion eines Gleichrichters ist natürlich zu berücksichtigen, daß man bei großen Umformungsenergien einen möglichst starken Strom durch die Röhre hindurch bekommen muß. Man macht also die Glühkathode möglichst groß und wählt ein Material, daß recht viel Elektronen hergibt. Trotz alledem ersehen wir aus den oben genannten Gleichungen und Zahlenangaben, daß es große Schwierigkeiten bereiten würde, diesen Elektronenstrom auf beliebige Werte zu steigern. Es kommt also der Glühkathodengleichrichter nur für sehr hohe Spannungen in Frage, denn hier erhalten wir auch bei kleinen Strömen große Leistungen. Dort wird der Apparat eine sehr große Zukunft haben. Bekanntlich kann man bei Wechselstromhochspannungsüberlandleitungen wegen der Leitungsladeströme nicht über eine Spannung von $\approx 500\,000$ V hinausgehen, wenn man noch ökonomisch arbeiten will. Die Überlandzentrale der Zukunft wird wahrscheinlich mit sehr hochgespanntem Gleichstrom arbeiten, für dessen Erzeugung Glühkathodengleichrichter oder, wie sie in Amerika heißen, Kenotrone in Frage kommen.

Ausführungsbeispiel eines Kenotrons (Dushman, S.: G. E. Review, März 1915):

Zylinderanode: $l = 7,62$ cm; $r = 1,27$ cm.

Glühkathode: Tungstefaden $\varnothing = 0,01$ Zoll.

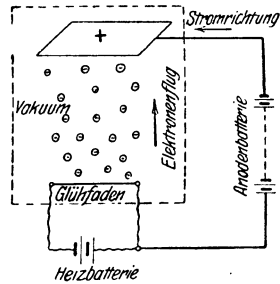


Abb. 8. Stromrichtung und Elektronenflug.

Heiztemperatur: 2550 Kelvingrade.

Elektronenstrom: $0,4 \text{ A}$.

Gleichgerichtete Energie: $15\,000 \text{ V} \cdot 0,4 \text{ A} = 6 \text{ kW}$.

Wirkungsgrad: 97,8%.

Es werden schon jetzt Kenotrons mit viel höheren Leistungen ausgeführt.

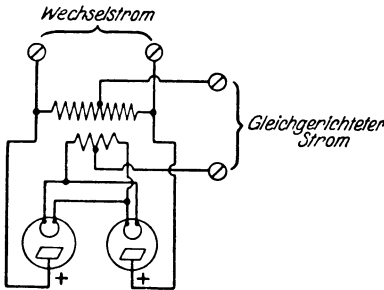


Abb. 9. Vollweggleichrichter.

Die Gasfüllung neutralisiert durch den Ionisationseffekt vollkommen die Raumladungswirkung und setzt den inneren

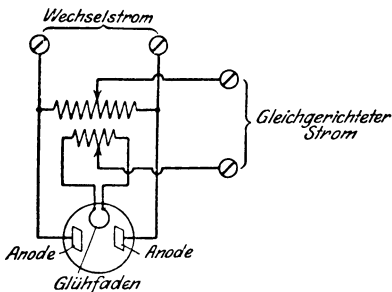


Abb. 10. Vollweggleichrichter mit einer Röhre.

Zu den Glühkathodengleichrichtern gehört auch noch der Tungargleichrichter, der von G. S. Meikle (G. E. Review, 1915) entworfen ist. Er weicht insofern vom Kenotron ab, als er nicht ein hochevakuiertes Glasgefäß besitzt, sondern die Elektronenemission in einer Atmosphäre von Argongas unter $3 : 8 \text{ cm}$ Druck vor sich geht.

Der Widerstand des Rohrs stark herab. Man kann so starke Ströme gleichrichten. Das Kenotron war ein Hochspannungsgleichrichter, der Tungar ist ein Starkstromgleichrichter. Eine Schaltung zur Ausnutzung beider Stromhälften des gleichzurichtenden Wechselstroms, Vollweggleichrichter, die natürlich für jeden Glühkathodengleichrichter gilt, ist in Abb. 9 gegeben.

Die folgende Abbildung zeigt eine Vereinfachung der Schaltung durch Reduzierung auf eine Röhre mit Doppelanode.

III. Die Röhre mit einer Steuerelektrode.

a) Die Eingitterröhre.

In dem Kenotron hatten wir einen Apparat kennengelernt, der uns erlaubt, Elektronenströme von beliebiger Stärke, wenigstens in bestimmten Grenzen, zu erzeugen. Der Grundgedanke, der dem Elektronenrelais zu seinem Siegeslauf verholfen hat, ist

nun, wie oben schon angedeutet, der folgende. Es muß sehr einfach und sehr ökonomisch sein, den leichtbeweglichen und fast trägheitslosen Elektronenstrom zu steuern, d. h. ihn durch äußere Eingriffe zu variieren. Diese Steuerung gerade am Elektronenstrom vorzunehmen hat folgende Vorteile: sie erfordert fast keinen Arbeitsaufwand, da die leichtbeweglichen Elektronen schon auf die schwächsten Felder reagieren, und sie ist momentan, da wir von der elektrischen Trägheit bei der Kleinheit der Röhrendimensionen absehen können. Wir stellen also in den Weg der Elektronen einen Körper, ein Steuerorgan, der bei negativer Ladung den Lauf der Elektronen zur Anode abbremst, bei positiver beschleunigt. Die Beeinflussung ist sehr ökonomisch, daß

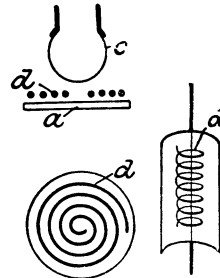


Abb. 11. Elektrodenanordnungen¹⁾.

die Aufladung des Steuerorgans bei geeigneter Einstellung fast keinen Aufwand erfordert, und man trotzdem große Änderungen im Elektronenfluß erzeugen kann. Das Steuerorgan ist meistens ein spiralförmiges Gitter oder Rost, das im neutralen Zustande durch seine großen Öffnungen leicht die Elektronen zur Anodenplatte hindurchläßt. Ist das Gitter aber negativ geladen, so stößt es die gleichfalls negativen Elektronen zum Heizfaden zurück und unterbricht mehr oder weniger

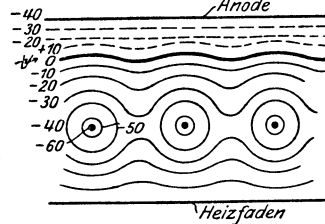


Abb. 12. Potentialverteilung in der Röhre.

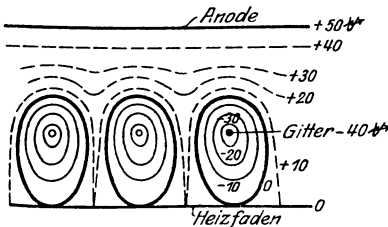


Abb. 13. Potentialverteilung in der Röhre.

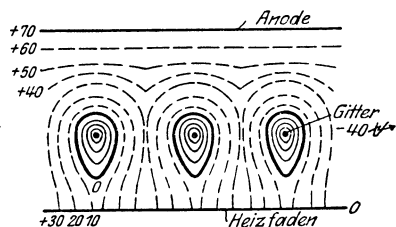


Abb. 14. Potentialverteilung in der Röhre.

¹⁾Die Abb. 11, 20, 24, 48 a, 75, 76, 77 sind entnommen aus: Nes per, E., Hdb. d. drahtl. Telegraphie und Telephonie. Berlin: Julius Springer.

den Anodenstrom. Ist es positiv geladen, so unterstützt es die Anode in der Heranziehung der Elektronen und in der Überwindung der Raumladung, vergrößert also den Anodenstrom. Den Einfluß des Gitters auf das Feld in der Röhre zeigen die Abb. 12—16 (Potentialbilder).

Betrachten wir die Anode und die Glühkathode als einen Vakuumkondensator mit der Ladespannung V_A und der Kapazität

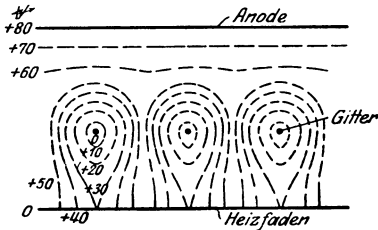


Abb. 15. Potentialverteilung in der Röhre.

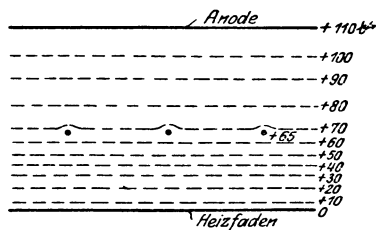


Abb. 16. Potentialverteilung in der Röhre.

C_A , und ebenso das Steuergitter und die Glühkathode als einen Kondensator mit der Gitterspannung V_G und der Aufnahme-fähigkeit C_G , so bestehen folgende Beziehungen:

Elektrizitätsmenge = Spannung · Kapazität

also $Q_A = V_A \cdot C_A$; $Q_G = V_G \cdot C_G$.

In diesem fiktiven Doppelkondensator würde also auf der einen gemeinsamen Belegung, der Glühkathode, die Elektrizitätsmenge:

$$Q = Q_A + Q_G$$

angesammelt werden. Ich setze ein und forme um:

$$Q = V_A C_A + V_G C_G = C_G \left(V_G + \frac{C_A}{C_G} \cdot V_A \right).$$

Es war allgemein: $Q = C \cdot V$.

Die Summe der Spannungen, die in unserem Schachtelkondensator auf die Glühkathode wirken, ist also:

$$V = V_G + \frac{C_A}{C_G} V_A.$$

Danach beeinflussen also die Elektronenemission das Potential des Gitters und ein Teil des Anodenpotentials, nämlich $\frac{C_A}{C_G} V_A$. Den Faktor $\frac{C_A}{C_G}$ nennen wir den Durchgriff D . Der Durchgriff D gibt

an, in welchem Verhältnis der Einfluß der Anode zu dem Einfluß des Gitters auf den Glühfaden steht. Nur $D\%$ von der Anodenspannung beeinflussen durch das Gitter hindurchgreifend die Elektronenemission. Um den Begriff anschaulicher zu machen, seien einige Werte angegeben:

	D	
Senderöhren	2÷6	%
Verstärkeröhren Huth	10	%
Telefunken RE 16	10	%
Telefunken EVE 173	8	%
Seddig, Würzburg	11	%
Loewe-Röhre	8	%
Radiotron UV 201 der Gen. El. Co.	6,8	%
Drahttelefonie 208 A der Western El. Co.	17	%
Drahttelefonie 209 A der Western El. Co.	3,5	%
Verstärkerrohr für Drahttelefonie SSH. BF	7	%

Bei der Konstruktion von Röhren hat man es in der Hand, den Durchgriff beliebig groß zu machen. Gitter mit kleinen Öffnungen und großer Anodenabstand ergeben einen kleinen Durchgriff.

Der Elektronenemissionsstrom zerfällt durch die Einführung des Gitters in 2 Teile: dem Strom i_g , der zum Gitter fließt, und dem Strom i_a , der wie früher zur Anode fließt.

Also $i_\Sigma = i_a + i_g$.

In den meisten Fällen wird

aber das Gitter so weit negativ gehalten, daß es alle Elektronen von sich abstößt, so daß $i_g = 0$ ist. Die Langmuirsche Formel für den Raumladungsstrom nimmt die Form an:

$$J_R = k(V_G + D \cdot V_A)^{1/2}.$$

b) Die Verstärkerwirkung.

In dem Kapitel II, a) hatten wir zwei wichtige Diagramme gezeichnet und diskutiert:

1. Anodenstrom in Abhängigkeit von der Heizfadentemperatur.

$$J_S = f(T) = A \cdot \sqrt{T} \cdot e^{-\frac{T}{b}} \quad (\text{Sättigungsstrom}).$$

Riepkka, Die Röhre.

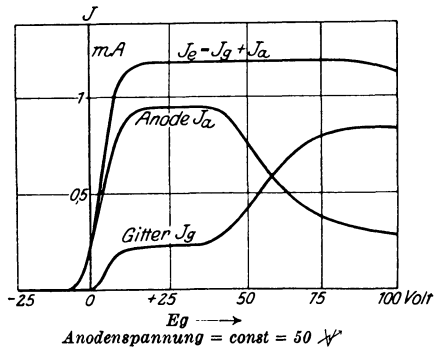


Abb. 17. Verhältnis von Anoden- und Gitterstrom.

Die Anodenspannung wird konstant gehalten und ist so groß, daß Raumladungswirkung überwunden wird.

2. Anodenstrom in Abhängigkeit von der Anodenspannung. $J_R = k \cdot B^{1/2}$ (Raumladungsstrom).

Die Heiztemperatur wird konstant gehalten, und zwar auf dem Gebrauchswert, der ein Kompromiß darstellt zwischen größter Elektronenemission und größter Lebensdauer. ($891 \frac{\text{m} \text{A}^\circ}{\text{cm}^2}$; 2000 Brennstunden.)

In diesen beiden Diagrammdarstellungen spielt das Gitter gar keine Rolle, es ist auch als mechanisches Hindernis zu vernachlässigen. Wir kommen nun zur

wichtigsten Darstellung der Röhrenverhältnisse, der sogenannten Kennlinie oder Charakteristik. Sie wird bei einer genügend hohen und konstanten Heiztemperatur und Anodenspannung aufgenommen, so daß der normale Sättigungsstrom erreicht werden kann, und gibt die Abhängigkeit des Anodenstroms von der Gitterspannung an. Wir hatten ja gefunden, daß ein genügend negatives Gitter den Elektronenstrom vollkommen abriegeln kann und jeder höheren Gitterladung also ein bestimmter Stromdurch-

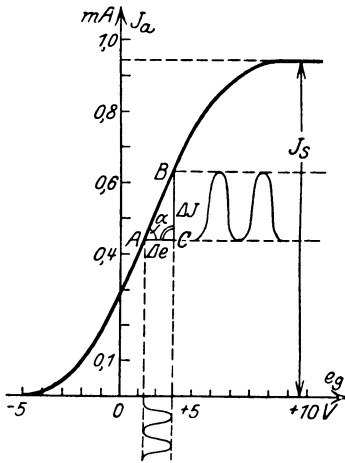


Abb. 18. Schematische Kennlinie.

hang wird durch die Kennlinie dargestellt. Wir erhalten also:

3. Anodenstrom in Abhängigkeit von der Gitterspannung

$$J_A = f(e_g).$$

Die Heiztemperatur und die Anodenspannung wird konstant gehalten.

Die Kennlinie löst sogleich die Frage: Warum kann man die Eingitterröhre als Verstärker benutzen? Betrachten wir das rechtwinklige Dreieck ABC (Abb. 18), so finden wir, daß von einer bestimmten Steilheit der Kurve an einer Änderung der Spannung am Gitter Δe_g eine größere Änderung des Anoden-

stroms ΔJ_a entspricht. Man braucht also nur die zu verstärkende Wechselfspannung dem Gitter zuzuführen und erhält bei geeigneter Form der Kennlinie große Schwankungen im Anodenstrom. Es ist nun ohne weiteres klar, daß die Verstärkung um so besser ist, je steiler die Kurve verläuft; man definiert also:

$$\text{Steilheit} = S = \frac{\Delta J_A}{\Delta e_g} = \text{tg } \alpha = \frac{BC}{AC}.$$

Will man eine unverzerrte Verstärkung erhalten, so muß man sich mit den Gitterspannungen in dem geradlinigen Teil der Kennlinien halten, denn nur dann entsprechen gleichen Gitterspannungsänderungen gleiche Anodenstromänderungen. Verläßt man diesen Bereich (Abb. 18: $-1 \text{ V} \div +4 \text{ V}$), so überschreitet man die Röhre, Sprache und Musik werden verzerrt.

Zur genauen Festlegung aller Röhreneigenschaften brauchen wir noch die Definition einer dritten Größe. Halten wir die Gitterspannung konstant und steigern wir die Anodenspannung, so bekommen wir die bekannte Kurve $J_R = k \cdot B^{3/2}$, die dann in die Linie des Sättigungsstroms übergeht. Man übersieht dann leicht, daß die Neigung dieser Kurve in ihrem geradlinigen Teile

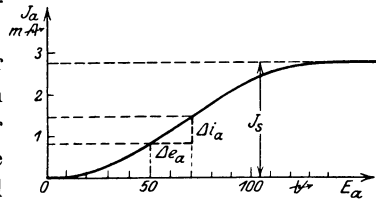


Abb. 19. Innerer Widerstand und Raumladungsstrom.

$$\text{tg } \beta = \frac{\overline{EF}}{\overline{GE}} = \frac{\Delta E_a}{\Delta J_a} = R_{\text{Röhre}} \text{ ist. (R = Widerstand.)}$$

Ich definiere also nach dem Ohmschen Gesetz:

$$\frac{\text{Änderung der Anodenspannung}}{\text{Änderung des Anodenstroms}} = \text{innerer Widerstand der Röhre} = R_i.$$

Natürlich ist das eine ganz willkürliche Definition, denn R_i braucht gar nicht konstant zu sein und ist es auch nur im geraden Teil der Kurve.

Bei der Aufnahme der Kennlinie hatten wir als Bedingung gesetzt, daß die Anodenspannung konstant gehalten wird. Ändere ich nun für jede Kurvenaufnahme die Anodenspannung, so erhält man eine Kurvenschar, die sich mit erhöhter Anodenspannung nach links verschiebt. Diese Kurvenschar ermöglicht eine zeichnerische Bestimmung des Durchgriffs:

Für die 1. Kennlinie sei:

$$J_R = k(e_g + D e_a)^{1/2}.$$

e_g = Gitterspannung; D = Durchgriff; e_a = Anodenspannung;
 k = Formkonstante.

Für die 2. Kennlinie:

$$J'_R = k[e'_g + D(e_a + c_a)]^{1/2}$$

e_a = Änderung der Anodenspannung zwischen den beiden Aufnahmen.

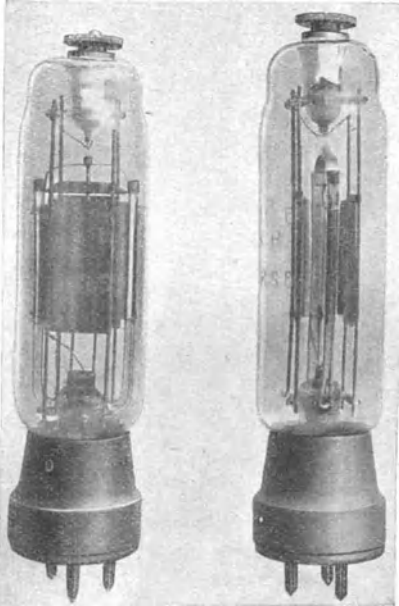


Abb. 20. Senderöhre von Telefunken.

Zeichne ich für einen beliebigen Wert des Anodenstroms eine Horizontale, so treffe ich in den Kurven die Punkte:

$$J_R = J'_R.$$

Eingesetzt ergibt:

$$k(e_g + D e_a)^{1/2} = k[e'_g + D(e_a + c_a)]^{1/2}.$$

Hieraus:

$$D = \frac{e_g - e'_g}{c_a}.$$

Der Durchgriff ist also der horizontale Abstand der beiden Kurven gemessen in Volt, dividiert durch die Anodenspannungsänderung in Volt.

Dieses Ergebnis läßt eine neue Definition des Durchgriffs zu. $e_g - e'_g$ war die Änderung der Gitterspannung

Δe_g . C_A war die Änderung der Anodenspannung, also:

$$D = \frac{\Delta e_g}{\Delta e_a}.$$

Zusammenstellung:

$$D = \frac{C_a}{C_g} = \frac{\Delta e_g}{\Delta e_a}$$

$$S = \frac{\Delta J_a}{\Delta e_g}$$

$$R_i = \frac{\Delta e_a}{\Delta J_a}.$$

Also:

$$R_i = \frac{1}{DS}; \quad D \cdot S \cdot R_i = 1.$$

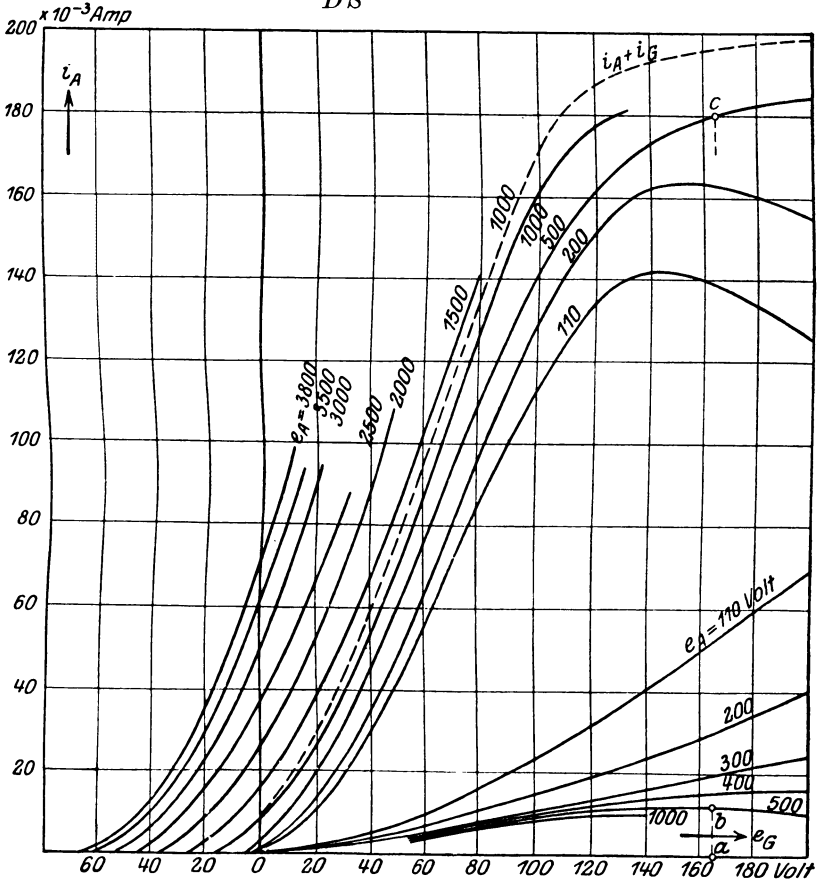


Abb. 21. Verschiebung der Kennlinien bei verschiedenen Anodenspannungen (Senderöhre¹⁾).

Um dem praktischen Bedürfnis entgegenzukommen, bringe ich zwei Kennlinien bekannter Röhren:

Telefunken E V N 171. $D = 15\%$; $S = 1,0 \cdot 10^{-4} \frac{A}{V}$
 $R_i = 67\,000 \text{ } \Omega$

Telefunken E V E 173. $D = 10\%$; $S = 1,0 \cdot 10^{-4} \frac{A}{V}$

¹⁾ Die Abb. 21, 22, 23, 25 sind entnommen aus Rein-Wirtz, Radiotelegraph. Praktikum. Berlin, J. Springer.

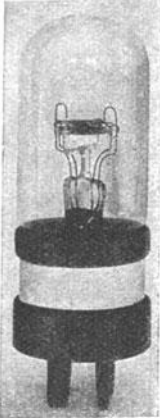


Abb. 22.
Röhre EVN 171
(Telefunken).

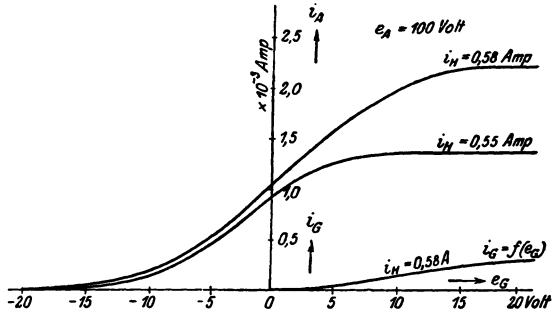


Abb. 23. Kennlinie der EVN 171.

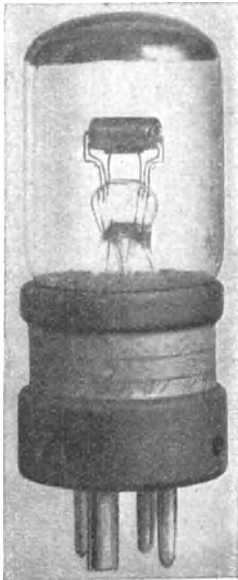


Abb. 24. Empfangsaudio-
röhre von Telefunken.
(EVE 173).

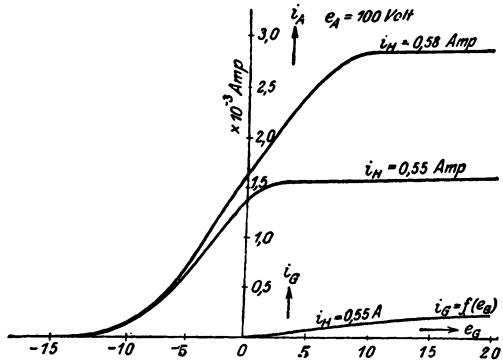


Abb. 25. Kennlinie der EVE 173.

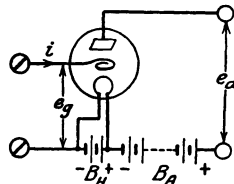


Abb. 26. Strom und Spannung in der Röhre.

Größenordnungen:

a) Durchgriff: $0,005 \div 0,15$

b) Steilheit: $\infty 1 \cdot 10^{-4} \frac{1}{\text{V}}$

c) innerer Widerstand:

1. Anode \div Kathode = $R_i : \infty 10^5 \Omega$

2. Gitter \div Kathode = $R_G : \infty 10^7 \Omega$

Mathematische Behandlung der Röhre als Verstärker:

Es ist der Gitterstrom: $i = f(e_g; e_a)$

und der Anodenstrom: $J = \varphi(e_g; e_a) = k(e_g + D e_a)^2/2$.

Ändere ich um einen kleinen Betrag die Gitterspannung, so ändert sich der Gitterstrom und auch der Anodenstrom und damit bei Belastung des Anodenaußenkreises auch die Anodenspannung:

$$d i = \frac{\partial f}{\partial e_g} d e_g + \frac{\partial f}{\partial e_a} d e_a$$

$$d J = \frac{\partial \varphi}{\partial e_g} d e_g + \frac{\partial \varphi}{\partial e_a} d e_a$$

Bei den üblichen Verstärkern wird die Gitterspannung so weit negativ gehalten, daß der Gitterstrom gleich 0 wird. (Steuerenergieverbrauch ist dann auch praktisch gleich 0.)

Ich nenne: $\frac{\partial \varphi}{\partial e_g} = \frac{\Delta J_a}{\Delta e_g} = S \left(\frac{m \cdot \mathcal{A}}{\mathcal{V}} = m \text{ Siemens} \right)$.

Es ist nun aus Symmetriegründen:

$$\frac{\partial \varphi}{\partial e_g} = \frac{\partial \varphi}{\partial (D e_a)} = \frac{\partial \varphi}{D \partial e_a}$$

somit: $d J = S \cdot d e_g + D S d e_a$.

Betrachte ich die Röhre von der Anodenseite, so wirkt sie wie ein Wechselstromgenerator mit der Klemmenspannung: $-d e_a$:

$$-d e_a = \frac{1}{D} d e_g - \frac{1}{D S} d J$$

$$\frac{1}{D S} d J = \frac{1}{R_i} d J = \text{Spannungsabfall}$$

durch inneren Widerstand.

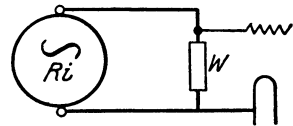


Abb. 27. Energieübergang.

Die Leistung eines Generators wird zum Maximum, wenn der innere Widerstand gleich dem äußeren Belastungswiderstand ist.

$$R_i = R_a : N_{\max} = \frac{E^2}{4 \cdot R_i} ; E = \frac{1}{D} \cdot d e_g$$

$$N_{\max} = \frac{d_{e_g}^2}{4 D^2 \cdot R_i} = \frac{S d_{e_g}^2}{4 D}$$

c) Der Kaskadenverstärker.

Die Verstärkung einer einzelnen Eingitterröhre ist ungefähr eine 10fache. In den meisten Fällen reicht diese Verstärkung nicht aus, und man wird versuchen, mehrere Röhren in Reihe, in Kaskade, zu schalten. Die verstärkten Stromschwankungen im Anodenkreis werden an das Gitter der nächsten Röhre gelegt, erzeugen dort schwankende Ladespannungen und werden weiter verstärkt usw. Es ergeben sich nun zwei Schwierigkeiten. Erstens ist der Gitterwiderstand R_G der zweiten Röhre sehr groß ($> 10^7 \text{ } \Omega$), also nicht gleich R_i der ersten Röhre. Das ist sehr ungünstig, denn für eine maximale Leistung muß $R_i \approx R_a$ in unserem Falle $\approx R_G$ sein. Zweitens wird von der anderen Seite gesehen der Wirkungsgrad einer Röhre sehr verschlechtert, wenn der Gitterwiderstand R_G (Gitter \div Kathode) durch einen kleineren überbrückt wird. Wir müssen also eine Übertragereinrichtung einschalten. Am einfachsten wäre dies ein Transformator. Es muß dann sein:

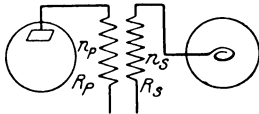


Abb. 28. Zwischentransformator.

$$R_P \approx R_i; \quad R_S \approx R_G;$$

$$\frac{n_S}{n_P} = \text{Windungsverhältnis}$$

$$= \text{möglich groß.}$$

Diesen Bestrebungen sind aber sofort Grenzen gesetzt. Es kann aus mathematisch leicht nachweisbaren Gründen das Windungsverhältnis nicht größer als höchstens 10 (Durchgangstransformatoren) gemacht werden. Dieser Wert wird sogar bei den meisten praktisch ausgeführten Modellen nicht erreicht. Der Ohmsche Widerstand läßt sich zwar mit einigen technischen Schwierigkeiten auf $10^7 \text{ } \Omega$ und darüber bringen, der Wirkwiderstand ist aber viel kleiner. Wir haben es ja mit mittel- und hochfrequenten Strömen zu tun, für die eine ungünstig gewickelte Spule als kapazitiver Kurzschluß wirkt. Ein kleiner Kondensator läßt um so besser den Wechselstrom durch, d. h. er hat um so geringeren Widerstand, je schneller die Frequenz ist. Bei hochfrequenten Strömen wirken also die meisten Transformatorspulen mit ihrer Eigenkapazität von $10 \div 50 \text{ cm}$ wie ein Kurzschluß, und mögen sie einen noch so hohen Widerstand durch sehr viel Windungen von geringem Drahtquerschnitt haben.

Dieser Weg ist für die Hochfrequenz also sehr schlecht gangbar und führt zu sehr teuren und dabei ungenügenden Konstruktionen. Man greift hier wiederum zu der sehr beliebten und stets gefälligen Helferin der Radiotechnik, der Resonanz.

Ein kurzes Kapitel über die elektrische Resonanz.

Resonanz ist der Synchronismus, die Taktgleichheit zweier gekoppelter Schwingungen, der aufgedrückten und der eigenen, und die damit verbundene höchstökonomische Möglichkeit zur Aufrechterhaltung eines Schwingungsvorgangs. Unter Schwingung versteht man das Pendeln einer Energie zwischen ihrer potentiellen Form, Energie der Lage, und ihrer kinetischen Form, Energie der Bewegung. Eine Feder wird gespannt, potentielle Energie; sie federt auseinander, kinetische Energie (Wucht) wird frei, die an ihr befestigte Masse kehrt ihre Bewegungsrichtung um, spannt wieder die Feder usw. Ein Kondensator wird geladen (potentielle Energie), entlädt sich über eine Spule und erzeugt so ein magnetisches Feld (kinetische Energie). Dieses magnetische Feld wird in der Spule verbraucht zur Erzeugung einer induktiven Gegenspannung, die wieder den Kondensator aufladet und so fort. Die Grundelemente der elektrischen Schwingung (elektrisches Feld im Kondensator = Federspannung, und magnetisches Feld in der Spule = träge Masse) können nun in zwei Schaltanordnungen zusammengestellt werden.

I. Spannungsresonanz:

Die Wechselstromspannung wird in Reihe mit Kapazität und Selbstinduktion geschaltet. Die Schwingungskreisfrequenz dieses Systems ist:

$$\omega = \frac{1}{\sqrt{C \cdot L}}.$$

Hat die aufgedrückte Wechselspannung dieselbe Kreisfrequenz, so tritt Spannungsresonanz ein, die sich durch folgende Erscheinungen äußert:

1. An dem Kondensator und der Spule treten sehr hohe Spannungen auf, die weit über der aufgedrückten Spannung liegen;
2. Der Widerstand der Gesamtschaltung ($A \div B$) wird äußerst gering;

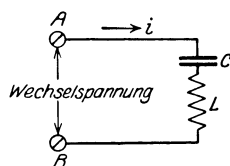


Abb. 29. Spannungsresonanz.

3. Der Strom i wird sehr groß.

Diese Art der Resonanz wird in der Radiotechnik wenig benutzt. Weit häufiger ist die

II. Stromresonanz:

Die Wechselstromquelle, Kondensator und Spule sind parallel geschaltet. Die Stromresonanz tritt dann, wenn die Kreisfrequenz der aufgedruckten Wechselspannung ist:

$$\omega = \frac{1}{\sqrt{C \cdot L}}.$$

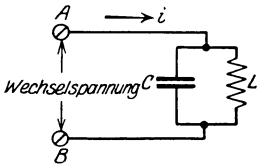


Abb. 30. Stromresonanz.

Sie zeigt sich durch folgende Erscheinungen:

1. Der Widerstand der Gesamtschaltung wird sehr hoch;
2. Der zugeführte Strom i wird sehr gering.

Wir hatten gefunden, daß es nicht möglich ist, mit den üblichen Mitteln den Widerstand der Sekundärspule des Zwischentransformators auf den Wert des Gitterwiderstandes $R_G (\sim 10^7 \Omega)$ zu steigern. In der Stromresonanz ist nun ein Weg gezeigt, wie wir beliebig hohe Wechselstromwiderstände erzielen können. Wir brauchen ja nur einen Kreis so abzustimmen, daß seine Frequenz mit der hereinkommenden zusammenfällt. Dann ist nach der obigen Betrachtung der verbrauchte Strom sehr gering (II,2) und der Gesamtwiderstand äußerst groß (II,1). Wir kommen so zu den abgestimmten Übertragern.

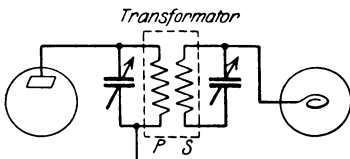


Abb. 31. Kopplung: Anodenkreis und Gitterkreis abgestimmt.

Um Schaltmittel zu sparen, kann man die Anordnung auf das nächste Schaltbild vereinfachen. Man vernachlässigt dann aber eine der beiden oben angegebenen Forderungen an den Übertrager. War die erste Schaltung eine induktive Kopplung, so ist die zweite eine galvanische.

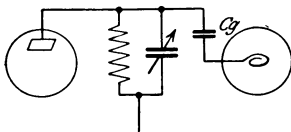


Abb. 32. Kopplung: Anodenkreis abgestimmt, direkt gekoppelt.

Es hat eine jede Spule eine Induktivität und eine dazu parallel geschaltete verteilte Kapazität. Stimmt man nun eine

solche Spule für die einkommende Frequenz ab, so kann man Kondensatoren sparen und gelangt zu folgenden Übertragungsanordnungen:

Geht man von diesen induktiven Kopplungen zu den galvanischen wieder über, so gelangt man zu den einfachsten Röhrenkopplungen, die zwar nicht so hochwertig wie die vorhergehenden aber billig und namentlich auf langen Wellen recht brauchbar sind. Man benutzt eine einzige Spule, die auf die einkommende Welle abgestimmt ist. Ihr Widerstand ist dann sehr hoch, ich nenne ihn R_S . Die Stromschwankungen im Anodenkreis I sind Δi_a . Es wird also dem Gitter der Röhre II die Steuerspannung zugeführt: $e_{st} = R_S \cdot \Delta i_a$.

Für lange Wellen kann man auf die Widerstandserhöhung durch Stromresonanz verzichten und auf einen Ohmschen Widerstand als Koppler zurückgreifen und kommt so zur Silitstabbkopplung.

Bei den Niederfrequenzverstärkern ist wegen der niedrigen Wechselzahl die Gefahr eines kapazitiven Kurzschlusses im Transformator gering, und man

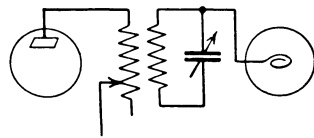


Abb. 33. Kopplung: angezapfte Spule im Anodenkreis.

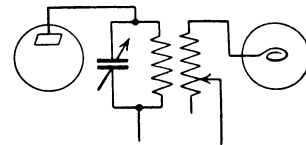


Abb. 34. Kopplung: angezapfte Spule im Gitterkreis.

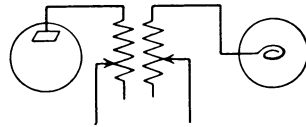


Abb. 35. Kopplung: abgestimmter Transformator.

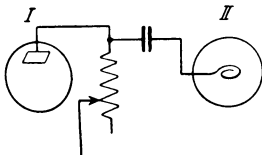


Abb. 36. Kopplung: abgestimmte Drosselspule.

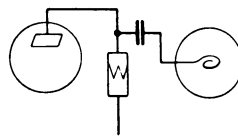


Abb. 37. Kopplung: hochohmiger Widerstand.

baut normale Transformatoren. Diese Übertrager können und werden wegen des höheren Wirkungsgrades sogar durch Eisenkerne geschlossen, da Verluste durch Hysterese und Wirbelströme sich bei den niedrigen Frequenzen sehr herabdrücken lassen. Die normalen Niederfrequenztransformatoren haben folgende Dimensionen:

Eingangstransformator:

$$U = 20; R_p = 5000 \text{ } \Omega; R_s = \infty 10^6 \text{ } \Omega.$$

Zwischentransformator:

$$U = 3; R_p = 100\,000 \text{ } \Omega; R_s = \infty 10^6 \text{ } \Omega.$$

Ausgangstransformator:

$$U = 1/5; R_p = 100\,000 \text{ } \Omega; R_s = 2000 \text{ } \Omega.$$

$$U = \text{Übersetzungsverhältnis} = \frac{n_s}{n_p},$$

R_p = Widerstand der Eingangsseite,

R_s = Widerstand der Ausgangsseite.

d) Die Zweiplatten-Röhre.

Das Prinzip der Röhren mit einer Steuerelektrode besteht darin, daß das Feld dieser Elektrode auf die Elektronen einwirkt,

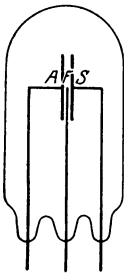


Abb. 38.¹⁾
Elektrodenanordnung der
Plattenröhre.

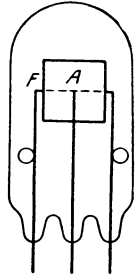


Abb. 39.

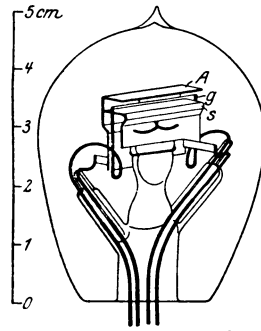


Abb. 40. Ausführungsform
der Plattenröhre.

die sich unter Einfluß des Anodenfeldes zur Anode bewegen. Es ist nach dieser Definition nun nicht notwendig, daß die Steuerelektrode direkt in dem Wege des Elektronenfluges stehen, denn ein Feld ist ja eine Kraftwirkung in die Ferne, und die Ursache des Steuerfeldes kann somit ganz außerhalb der Anordnung Kathode ÷ Anode stehen. Es sind auf diesen Gedankengang hin eine Anzahl Röhrenkonstruktionen entworfen worden, bei denen die Steuerelektrode außerhalb des Elektronenflusses manchmal sogar außerhalb der Röhre angeordnet ist. Besonders weit durchgebildet worden ist eine Type des physikalischen Instituts der Universität Würzburg, die Zweiplattenröhre, fälschlich oft „Doppelanodenrohr“ genannt. Die Steuerelektrode ist auf der anderen Seite des Glühfadens gegenüber der Anode angeordnet.

¹⁾ Die Abb. 37 ÷ 41, 48a, 79, 81 sind entnommen dem Jahrb. für drahtlose Telegraphie und Telephonie. Verlag M. K r a y n, Berlin.

Der Abstand der beiden Platten voneinander ist ≈ 2 mm. Wäre der Glühfaden zwischen den beiden Platten symmetrisch angeordnet, so wäre der Durchgriff dieser Röhrentype $D = 1$, denn die Kapazität Anode \div Kathode ist dann gleich der Kapazität

Steuerplatte \div Kathode $\left(D = \frac{C_A}{C_G} \right)$. Um einen guten Verstärkungsgrad zu erzielen, rückt man die Steuerplatte dicht an den Heizfaden und gelangt bis auf $D = 50\%$. Da man die Platte sehr dicht an die Kathode heranrücken kann, ist die Steilheit der Röhre eine sehr gute:

$S = \approx 2 \cdot 10^{-4} \frac{A^2}{V^2}$. (Bei der normalen Eingitterröhre $S = \approx 1 \cdot 10^{-4} \frac{A^2}{V^2}$). Nun ist aber nach der bekannten Formel:

$$R_i = \frac{1}{DS} = \approx 10000 \text{ } \Omega.$$

Der innere Widerstand ist also äußerst niedrig; wir brauchen eine geringe Anodenspannung, um den gewünschten Strom durch die Röhre zu erhalten. Tatsächlich arbeiten die Doppelplattenröhren schon mit 10—20 $\%$ Anodenspannung, eine bemerkenswerte Sparsamkeit. Leider ist der Bau dieser Röhren nicht fortgesetzt worden. Da sie aber für einen Niederfrequenzverstärker sehr gut geeignet sind (bei kleinem R_i kann der Transformatorwiderstand klein sein, außerdem geringe Anodenspannung), wäre zu wünschen, daß irgendeine Firma sich dafür interessierte. Einige Daten über die Röhre: (nach Ruchardt, Ein Elektronenverstärker für geringe Anodenspannungen. Jahrb. Bd. 15, S. 27. 1920).

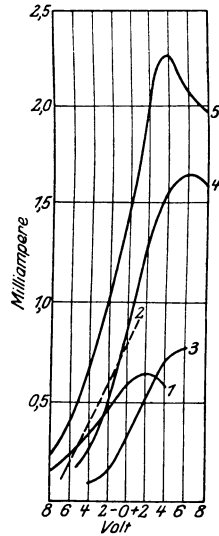


Abb. 41.

1. Plattenröhre erster Typ bei 10 Volt Anodenspannung.
2. Normale Steilheit. 90 Volt-Röhre.
3. Plattenröhre neuer Typ. 6,5 Volt Anodenspannung.
4. Dieselbe bei 13 Volt Anodenspannung.
5. Dieselbe bei 20 Volt Anodenspannung.

Anoden- spanne V^2	Elektronenemission für 1 W Heizleist. m A^2/W	Steilheit A^2/V^2	Innerer Widerstand Ω	Durch- griff %	Güte $1/\Omega$
12	2,4	$1,7 \cdot 10^{-4}$	$7,4 \cdot 10^3$	80	$2,1 \cdot 10^{-4}$

IV. Die Anwendung der Eingitter-Röhre.

a) Als Detektor-Audion.

1. Röhrendetektor.

Die Zeichen der drahtlosen Telegraphie werden bekanntlich durch Ätherschwingungen übermittelt, deren Frequenz (Schwingungszahl) eine sehr hohe ist ($100\,000 \div 1\,000\,000$ Per./sec).

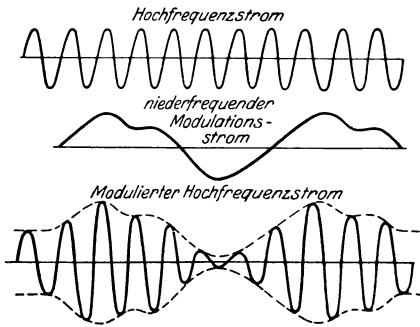


Abb. 42. Hochfrequenzstrom und Modulation.

Einer derartig hohen Schwingungszahl vermag die Membran des Telephons und unseres Ohres (das Trommelfell) nicht zu folgen; man moduliert diese Hochfrequenzschwingung deshalb durch eine Schwingung der Hörfrequenz, das heißt man ändert die Stromstärke (Amplitude) des Hochfrequenzstromes im Sinne eines Niederfrequenz-

stromes; das Ohr folgt dann nur den relativ langsamen Schwingungen.

Beim alten Funkensender sandte man einzelne Funken aus (ungefähr 1000 in der Sekunde), deren jeder eine Serie von Hoch-

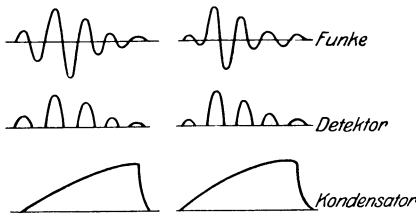


Abb. 43. Detektorwirkung.

frequenzschwingungen auslöste. Die einzelne Schwingung, die man zur drahtlosen Übermittlung braucht, registriert das Ohr nicht, wohl aber jede einem Funken entsprechende Serie. Der gewöhnliche Kristalldetektor ist ein Instrument zur Um-

formung der Hochfrequenzenergie in Niederfrequenzenergie. Er ist ein Halbweggleichrichter, läßt also nur die eine Hälfte der Schwingung durch. Diese gleichnamigen Stromstöße laden einen Kondensator auf, der sich dann bei Ende einer Schwingungsserie, also bei jedem Funken, über das Telephon entlädt.

Wir haben nun die Röhre als vorzüglichen Gleichrichter kennengelernt, wir brauchen ja nur die Gitterspannung durch eine Vor-

spannung soweit negativ zu halten, daß gerade der Anodenstrom unterdrückt wird (Kennlinie!). Kommt nun eine Schwingungsreihe, so werden die positiven Stromhälften wieder etwas Anodenstrom fließen lassen, während die negativen an dem Zustand

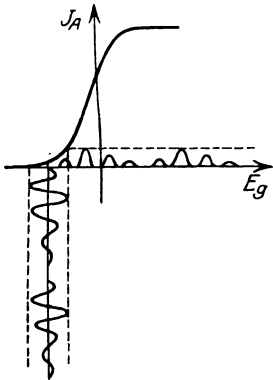


Abb. 44. Detektorwirkung der Röhre a).

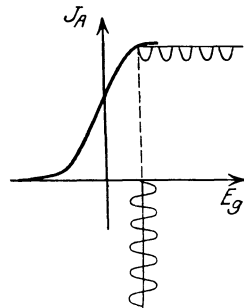


Abb. 45. Detektorwirkung der Röhre b).

nichts ändern. Ebensogut kann man aber auch an dem anderen Knick der Kennlinie arbeiten. Man erhält auch hier eine Gleichrichterwirkung; bei jedem negativen Stromstoß wird der Anoden-

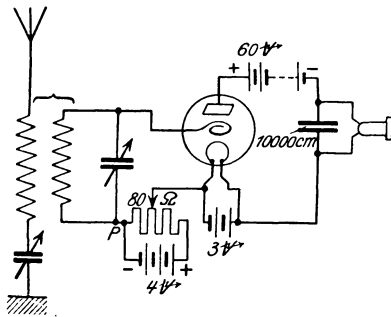


Abb. 46. Röhredetektorschaltung.

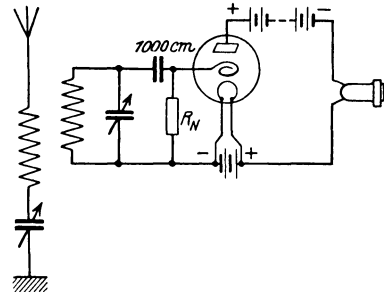


Abb. 47. Audionschaltung.

strom geschwächt, während die positiven auf den Anodenstrom, der ja schon seinen Sättigungswert erreicht hat, ohne Einfluß bleiben. Als Schaltungsschema ergibt sich also für die Röhre als Detektor die folgende (Abb. 46). P ist ein Potentiometer, das die Einstellung einer beliebigen Gittervorspannung gestattet. Soll

eine positive Gittervorspannung eingestellt werden, so muß die Potentiometerbatterie umgepolt werden.

2. Audionkreis:

Die reine Gleichrichterwirkung, die in der Detektorschaltung verwandt wird, erreicht nicht die Einfachheit und Empfindlichkeit der sogenannten Audionschaltung. Die Wirkungsweise dieser Schaltung beruht auf dem Verhalten eines abgeriegelten Gitters. In der Audionschaltung wird das Gitter durch einen Blockkondensator abgesperrt. Bei Beginn des Elektronenstromes nimmt es einige Elektronen auf und ladet sich durch diese negativ, bis es durch die entstehende negative Ladung auf dem Sperrkondensator keine weiteren Elektronen mehr aufnehmen kann. Durch die

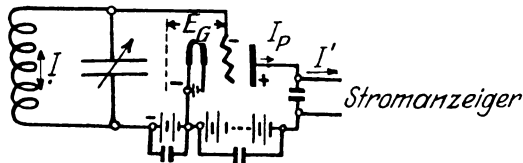


Abb. 48. Strom und Spannung beim gewöhnlichen Röhrendetektor (entspricht Abb. 48 b).¹⁾

Überbrückung durch den hochohmigen Widerstand $R_n \approx 1 \div 4 \times 10^6 \Omega$ wird die negative Vorspannung durch Selbstaufladung nicht ganz aufgehoben, sondern nur herabgesetzt. Kommt nun eine gedämpfte Schwingung in den Schwingungskreis und somit an das Gitter, so lassen die positiven Stromstöße der Schwingungsserie durch teilweises Aufheben der negativen Gittervorspannung, die sich automatisch eingestellt hatte, einen Elektronenzufluß zum Gitter wieder zu, das Gitter wird also noch negativer. Die folgenden Stromstöße bewirken so durch weiteres Zulassen der Elektronenansammlung auf dem Gitter eine weitere Herabsetzung des Gitterpotentials usw. Die ganze Stromstoßserie wirkt wie eine negative Aufladung des Gitters, der Anodenstrom wird für diese Zeit geschwächt, ein Loslassen der Telefonmembran. Hat die Schwingungsserie ihr Ende gefunden, so kann endlich die negative Ladung durch den hohen Nebenwiderstand R_N abfließen, der frühere Zustand, ist wieder hergestellt. Die Parallelschaltung

¹⁾ Die Abb. 48, 48 b, 48 c, 48 d sind entnommen aus H. Hund, Hochfrequenzmeßtechnik. Berlin, J. Springer.

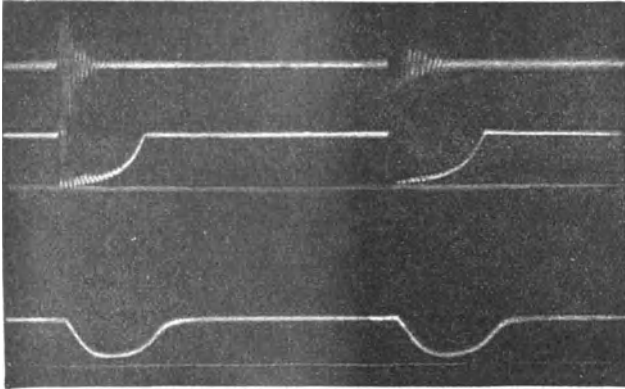


Abb. 48 a. Audionwirkung als Oszillogramm aufgenommen.

des Widerstandes zum Kondensator ist natürlich prinzipiell dasselbe. In beiden Fällen wird eine schlechtleitende Verbindung des Gitters mit dem neutralen Potential des Heizfadens hergestellt werden. Der Widerstand muß sehr hoch sein, weil sonst die Röhre kurz geschlossen werden würde. Der innere Widerstand Gitter \div Kathode war $R_g \approx 10^7 \Omega$; ist der Parallelwiderstand viel kleiner, würde der Steuerstrom durch ihn fließen anstatt auf das Gitter.

Bei allen diesen Betrachtungen muß man beachten, daß in der drahtlosen Telephonie auch modulierte Hochfrequenzschwingungen zur Übertragung benutzt werden, daß die obigen Schaltungen also auch zum Telephonieempfang geeignet sind. War bei dem Löschfunken-

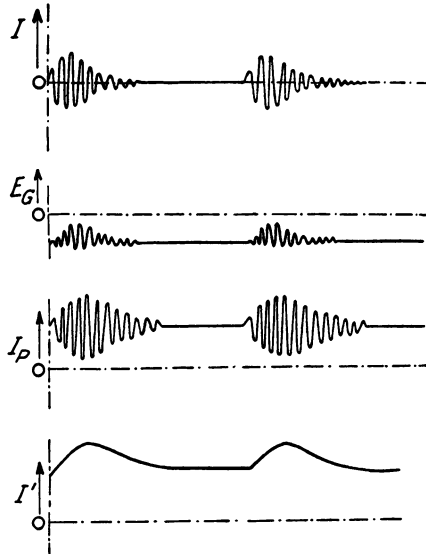


Abb. 48 b. Strom- u. Spannungsverlauf beim gewöhnlichen Röhrendetektor (Ab. 48).

sind. War bei dem Löschfunken-

gung in einzelne abklingende Schwingungsserien, so wird in der drahtlosen Telephonie die Stromstärke der dauernden (kontinuierlichen) Hochfrequenzschwingung im Takt mit den



Abb. 48 c. Audionschaltung.

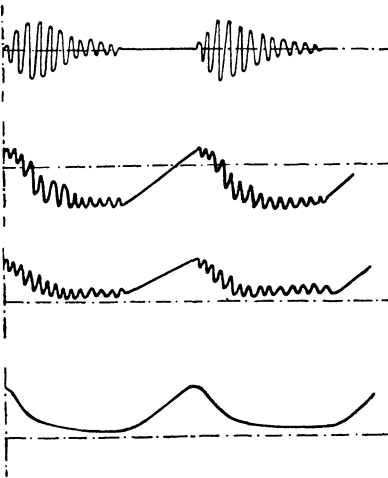


Abb. 48 d. Strom- u. Spannungsverlauf bei der Audionschaltung.

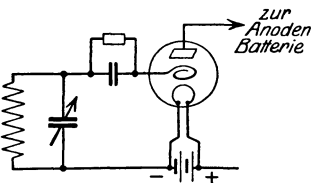


Abb. 49. Audionschaltung in anderer Form.

Schalterschwingungen geändert (moduliert). Die viel schnelleren Hochfrequenzschwingungen werden also in die langsamere

Tonschwingung gewissermaßen hineingezeichnet. (Siehe Abbildung für den Vokal e). Die Telephonmembran des Empfängers folgt dann nur den langsamen Steuerschwingungen, der aufgedrückten Wellenform, gibt also die Klangschwingung wieder, ohne sich um die Trägerwelle zu kümmern.

b) Als Schwingungserzeuger.

Es wird in diesem Kapitel und auch in den folgenden häufig von dem Begriff der Kopplung Gebrauch gemacht werden, und so wollen wir ihn hier definieren. Unter Kopplung versteht man

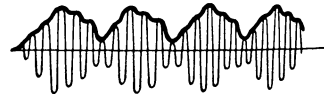


Abb. 50. Hochfrequenzstrom durch Tonschwingung des Vokals „e“ moduliert.

allgemein in der Schaltungslehre ein Schaltglied, das gleichzeitig in zwei Kreisen liegt, Energie von dem einen in den anderen

überträgt und selbst aber nur die Differenz der beiden Kreisströme führt. Bei einem Transformator, zwei Spulen, die durch einen Eisenkern verbunden sind, ist das Kopplungsglied das magnetische Feld, der magnetische Kraftlinienfluß. In der primären Spule fließt ein Strom, der ein primäres Feld erregt; durch dieses Feld wird in der sekundären Spule eine Spannung erzeugt (Kraftlinienschnitt!), die bei Belastung des sekundären Kreises dort einen Strom fließen läßt. Die Kopplung ist also durch das magnetische Feld zwischen den beiden Spulen besorgt worden. Es ergibt sich nun weiter, daß der sekundäre Strom wieder im Eisenkern ein sekundäres Feld erzeugt; würde dieses Feld noch das primäre verstärken, so könnte man die primäre Spannung fortnehmen, und die ganze Anordnung würde als

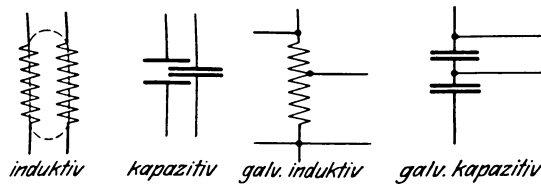


Abb. 51. Kopplungen.

Perpetuum mobile laufen. Nach dem 1. Hauptsatze gibt es so etwas aber nicht, es folgt: Das sekundäre Feld im Transformator muß das primäre schwächen. Dies ist auch der Fall. Wir haben hier also den typischen Fall einer Kopplung:

1. Glied liegt in beiden Kreisen;
2. Glied übermittelt die Energie;
3. Glied führt nur die Differenz der beiden Energien (Feld I minus Feld II).

Der Transformator benutzt das elektromagnetische Feld, er arbeitet mit induktiver Kopplung. Ebenso gut kann man auch das elektrostatische Feld zur Kopplung ausnutzen: man erhält die kapazitive Kopplung. Läßt man in einem Gedankenexperiment bei einem Transformator die Spulen aus einem räumlichen Nebeneinander in ein metallisches Ineinander übergehen, so bleiben für die magnetischen Felder die Verhältnisse unverändert: wir haben rein äußerlich aus der induktiven Kopplung die galvanische gemacht.

Unter einem Sender versteht man in der Radiotechnik einen Apparat, der irgendwelche elektrische Energie in Hochfrequenzenergie umformt, die dann von der Antenne ausgestrahlt wird. Ihrer Anwendungsmöglichkeit als Radiosender hat die Röhre einen großen Teil ihres Aufschwunges zu verdanken. Im Prinzip ist die Anordnung sehr einfach. Es ist leicht, durch irgendeine Maschine einen Hochfrequenzstrom von geringer Leistung zu erzeugen. Diesen Wechselstrom führt man dem Gitter einer größeren Senderöhre zu und erhält dann den Anodenwechselstrom von gleicher Frequenz, aber größerer Stärke. Man kann so die Steuerleistung auf das 20fache verstärken. Diese ganze Anordnung ist aber sehr umständlich und hat kaum Eintritt in die Praxis gefunden. Die Einführung der Röhre als Sender ist erst durch die Rückkopplung möglich geworden. Der grundlegende Gedanke sei an Abb. 52 erläutert. Die Zeichnung ist die Patentzeichnung, unter der Meißner die erste dieser Schaltanordnungen veröffentlichte. Wird der Schalter S geschlossen, so beginnt der Anodenstrom plötzlich zu fließen. Da durch die Trägheit des Magnetfeldes der Strom in der Spule nicht sofort auf seinen Höchstwert ansteigen kann, wird zuerst der Kondensator C_a aufgeladen; diese Kapazität entlädt sich über der Spule L_a . Durch das Einschalten des Anodenstroms wird der Schwingungskreis $L_a C_a$ in seiner Grundschiwingung angestoßen. Mit L_a ist aber L_G gekoppelt. Ein Teil der Schwingungsenergie des Kreises $L_a C_a$ wird auf das Gitter übertragen, das doch aber wieder den durch den Schwingungskreis hindurchfließenden und ihn erregenden Anodenstrom steuert. Wir haben also in dieser Rückkopplungsschaltung eine Selbsterreger- oder Selbststeuer-schaltung, wie sie in der Technik gar nicht selten sind. Bei der Schieberdampfmaschine schiebt der automatisch gesteuerte Schieber den Dampf einmal in der einen, dann in der andern Richtung durch den Zylinder und hält den Schwingungsvorgang des Kolbens, der dann auf ein Schwungrad übersetzt wird, aufrecht. Bei dem Klingelunterbrecher steuert der auf dem Anker sitzende Kontakt den Magnetisierungsstrom. Genau die gleiche Selbsterregung liegt bei der Rückkopplungsschaltung vor. Ist durch das Einschalten der Schwingungskreis mit seiner Kreisfrequenz $w = \frac{1}{\sqrt{L_a C_a}}$ in Schwingungen versetzt worden, so muß

die Rückkopplung nur so eingerichtet werden, daß das Gitter den Anodenstrom (es schwingt ja nur ein dem Gleichstrom übergelagerter Wechselstrom) im richtigen Augenblick umschaltet, damit die Schwingung aufrecht erhalten werden kann. Es muß für die Erhaltung der Schwingung folgende Phasenbeziehung bestehen:

- e_g und i_a in gleicher Phase,
- e_a um 180° dagegen verschoben.

Beim Koppeln des Gitters mit dem Anodenschwingungskreis muß man auf diese Beziehung achten. Entstehen keine Schwin-

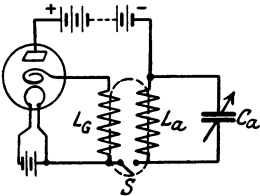


Abb. 52. Senderschaltung.

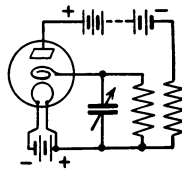


Abb. 53. Senderschaltung.

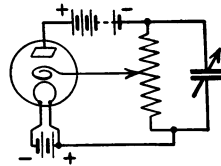


Abb. 54. Einkreisschaltung.

gungen, so ist eine Spule umzupolen. Für die direkte Anordnung sind drei Schaltmöglichkeiten vorhanden:

1. Schwingungskreis im Anodenkreis;
2. Schwingungskreis im Gitterkreis;
3. Schwingungskreis in beiden Kreisen.

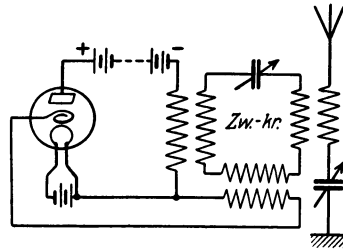


Abb. 55. Zwischenkreisschaltung.

Eine günstigere Energieausbeute bei sinusförmigem Strom ergaben die sog. Zwischenkreisschaltungen. Während bei den direkten Schaltungen der Energieausstrahler, die Sendeantenne, unmittelbar mit dem Röhrenschwingungskreis verbunden ist, wird bei den Zwischenkreiströhrensendern noch ein auf die Sendewelle abgestimmter Schwingungskreis dazwischengeschaltet, der unter Umständen noch einige unerwünschte Oberschwingungen, Vielfache der Grundschwingung, herauszieht. Nachdem bei diesen Zwischenkreissendern die Schwierigkeit des sog. „Ziehens“ (eine Unstetigkeit der Abstimmung, die durch zu festes Koppeln zweier Schwingungskreise bedingt wird) in ihrer Ursache erkannt

und beseitigt worden war, hat diese Schaltung ein großes Anwendungsgebiet gefunden.

Trotzdem ich das Kapitel über den Röhrensender möglichst kurz zu halten beabsichtige, da der Sender für den Amateur von geringerer Bedeutung ist, möchte ich doch nicht verfehlen, auf die Wichtigkeit des Röhrensenders für die drahtlose Telephonie hinzuweisen. Die Schwierigkeit bei der drahtlosen Telephonie liegt darin, daß man gezwungen ist, mit den sehr geringen Schallenergien die starken Hochfrequenzsendeströme zu steuern (siehe über Modulation im Kapitel „Detektor“). Man schaltete zuerst den Schall ÷ elektrische Energietransformator, das Mikrophon, in die Antenne und hatte den Nachteil, bei großen Sendenergien mit dem ganzen Antennenstrom, also vielen Ampere, das zarte Mikrophon belasten zu müssen, was weder für die Sprachübertragung, noch für das Mikrophon vom Vorteil ist. Beim Röhrensender fand man endlich die Gelegenheit, mit geringen Sprechströmen große Sendenergien zu steuern. Man braucht ja bloß das Mikrophon in den Gitterkreis zu legen und hat eine gute und wirkungsvolle Beeinflussung. Da aber das Gitter schon mit der Steuerung der Hochfrequenzenergie (Rückkopplung!) betraut ist, bereitet diese Schaltung einige Schwierigkeiten, wenn man konstante Sendewelle und gute Sprachbeeinflussung verlangt. Man suchte daher nach anderen Beeinflussungs- oder Kontrollmöglichkeiten. Man will die Amplitude des Hochfrequenzstromes gemäß den Tonschwankungen der zu übertragenden Geräusche ändern und hat dazu drei Möglichkeiten:

- a) Kontrolle durch das Gitter;
- b) Beeinflussung des Heizstroms (Emission hängt ab von Heiztemperatur; Richardson!).
- c) Änderung der Anodenspannung (Emission ist abhängig von der Anodenspannung, Langmuirsche Raumladungsformel!).

Die Möglichkeit a) haben wir schon erörtert, es käme Fall b). Schalten wir das Mikrophon in den Heizkreis, so müßte sich die Elektronenemission mit den Widerstandsschwankungen im Mikrophon ändern und damit auch die Hochfrequenzamplitude. Diese Art der Steuerung bereitet aber große Schwierigkeiten, weil die Wärmeträgheit des Heizfadens zu groß ist. Die Elektronenemission ist ja nicht abhängig vom Heizstrom, sondern von der Heiztemperatur, und diese folgt kaum den schnellen Sprechstrom-

schwankungen, sondern ist bemüht, sich auf einen festen Mittelwert einzustellen. Diese Möglichkeit fällt also aus.

Die dritte Art der Steuerung, die Variierung des Anodenstroms, liegt nun wieder im Bereich der Möglichkeiten und findet in der letzten Zeit ein großes Anwendungsgebiet. Es handelt sich darum, die Anodenspannung in dem Tempo der Schallschwingungen zu ändern; man kann dazu in den Anodenstromkreis einen variablen Widerstand legen, der dann eine schwankende Spannung verzehrt. Hierzu ist natürlich ein gewöhnliches Mikrophon auch mit hohem Widerstande nicht brauchbar, denn bei dem Röhrenwiderstande von $R_i = 100\ 000 \ \Omega$ würde der kleine Mikrophonwiderstand von höchstens $500 \ \Omega$ nichts ausmachen.

Wir wissen aber, daß sich bei einer normalen Röhre der Anodenstrom mit der Gitterspannung ändert (Kennlinie!); nehmen wir den inneren Widerstand der Kontrollröhre als konstant an, so verbraucht die Röhre eine mit den Schallwellen schwankende Spannung $R_i \cdot i_a$, verhält sich also genau wie ein Mikrophon mit sehr hohem Widerstand, wenn die Gitterspannung von einem gewöhnlichen Mikrophon gesteuert wird. Legt man diese Kontrollröhre

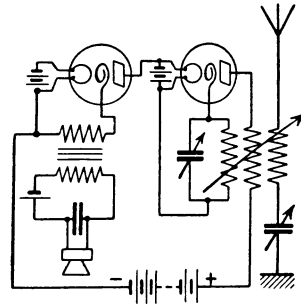


Abb. 56. Kontrollröhre in Reihenschaltung (Telephoniesender).

mit der Senderöhre in bezug auf den Anodenstrom in Reihe an eine konstante Spannungsquelle, erhält die Senderöhre eine variable Anodenspannung und erzeugt daher Hochfrequenzströme von schwankender Amplitude. Das sich ergebende Schaltbild zeigt Abb. 56. Die Vorzüge dieser Schaltung sind: Große Sprachreinheit, große Übertragungsökonomie (Übertragungsökonomie

$$= \frac{\text{Intensität der Schwankungen des Hochfrequenzstroms}}{\text{Intensität des Trägerstroms}} = \text{ungefähr } 40\%$$

und Stabilität der ausgesandten Welle. Die Nachteile sind: Große Kontrollröhre, da der ganze Anodenstrom durch sie hindurchgeht; hohe Anodenspannung, weil zwei Röhren hintereinandergeschaltet sind. Diese Schaltung ist in einigen Variationen bei amerikanischen Sendern in neuester Zeit sehr angewandt worden.

Um die hohe Anodenspannung zu vermeiden, griff man zu der Parallelschaltung der Kontrollröhre. Durch eine geeignete Schaltanordnung erzeugt man sich eine Gleichspannungsquelle von einer bestimmten und fest begrenzten Ergiebigkeit. Diese Spannungsquelle speist dann die parallelgeschalteten Kontroll- und Senderöhren. Ändert sich nach dem oben beschriebenen Prinzip der Anodenstrom der Kontrollröhre, so fließt durch die Senderöhre auch ein sich ändernder Anodenstrom, wir haben also den gleichen Effekt wie bei der ersten Schaltung. Diese Anordnung hat die gleichen Vorzüge wie die erste, außerdem braucht sie aber weniger Anodenspannung und die Kontrollröhre kann relativ zum Gesamtstrom kleiner bemessen werden.

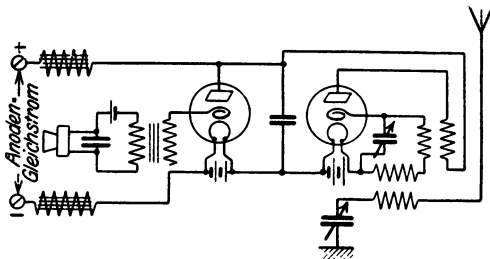


Abb. 57. Kontrollröhre in Parallelschaltung (Telephoniesender).

Ihr Nachteil ist die schwierigere Bedienung und Dimensionierung. Zusammenfassend kann man über Telephoniebeeinflussungen bei Röhrensendern wohl sagen, daß eine Kontrolle nur dann zu guten Resultaten führt,

wenn sie nicht einen Eingriff in den inneren Mechanismus der Hochfrequenzerzeugung bedeutet, wie das immer bei direkter Gitterbesprechung der Senderöhre der Fall ist.

c) Als schwingender Empfänger.

In dem vorangehenden Kapitel ist gezeigt worden, wie leicht es ist, durch die Einführung der Rückkopplung die Röhre zu Schwingungen zu erregen. Diese Schwingungserregung müssen wir noch von einem anderen Standpunkt aus betrachten. Bei der Rückkopplung spielen zuerst die Phasenverhältnisse eine große Rolle. Wir verstehen unter Phase oder Phasenunterschied das zeitliche Verhältnis einer Schwingung zu einem gewählten Nullpunkt oder zweier Schwingungen zueinander. Bei vereinfachten, theoretischen Untersuchungen betrachten wir den Verlauf eines Wechselstroms als eine sich dauernd wiederholende Sinusschwingung. Eine volle Sinusschwingung teilt man aus

mathematisch leicht ersichtlichen Gründen in 360° ein und mißt auch die Zeitdifferenz der Nulldurchgänge zweier verschiedener Wellen als Phasendifferenz in diesen Zeitgraden. Bei der Rückkopplung zum Zwecke der Schwingungserzeugung spielt nun das Phasenverhältnis der Schwingung im Gitterkreis zu der im Anodenkreis eine entscheidende Rolle. Soll Selbsterregung der

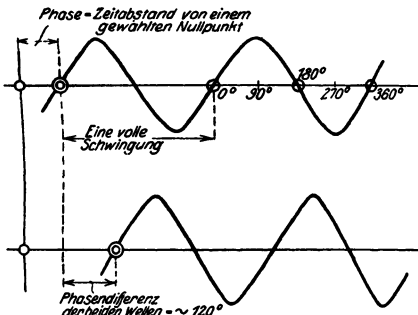


Abb. 58. Zeitmessung bei der Wechselstromtechnik.

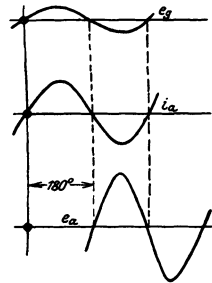


Abb. 59. Phasenverhältnisse bei der Schwingungserzeugung.

Röhre eintreten, so muß, wie eine kleine Überlegung sofort zeigt, die rückgeführte Gitterspannung um 180° phasenverschoben sein gegen die im Anodenkreis auftretende Wechselspannung. [Wird die Gitterspannung positiv, so steigt der Anodenstrom, der Spannungsabfall in der Röhre ($R_i \cdot i_a$) wird größer, die Spannung am Schwingungskreis, der mit der Röhre in Reihe an der Gleichspannungsquelle E_a liegt, wird kleiner, fällt also.]

Untersuchen wir an Hand dieser Betrachtung die Rückkopplungsmöglichkeiten:

1. Spule im Anodenkreis auf Spule im Gitterkreis.

Der Anodenwechselstrom wird durch einen Lufttransformator in einen Gitterwechselstrom umtransformiert, der am Gitter eine gleichphasige Wechselspannung erzeugt. Die Untersuchung eines Transformators ergibt, daß die Ströme in den beiden Wicklungen um 180° verschoben sind. Die Anordnung ist also zur Selbsterregung geeignet.

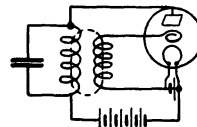


Abb. 60. Induktive Rückkopplung.

2. Rückführung der Energie durch eine Kapazität.

Bei allen Betrachtungen wollen wir voraussetzen, daß der Gitterstrom verschwindet, d. h. eine genügend negative Gittervorspannung vorhanden ist. Man erreicht eine Selbsterregung

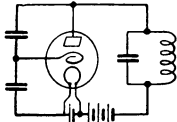


Abb. 61. Kapazitive Rückkopplung.

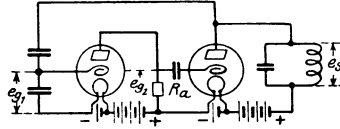


Abb. 62. Kapazitive Rückkopplung von der 2. Röhre.

besonders leicht bei kapazitiver Rückkopplung durch eine Zweiröhrenschtaltung. Es ist die Gitterspannung der ersten Röhre e_{g1} in Phase mit der Wechselfspannung am Übertrager- (Kopplungs-) Widerstand R_a . Diese Wechselfspannung ist identisch mit e_{g2} . e_{g2} ist wiederum um 180° gegen $e_{\text{Schwingungskreis}}$ verschoben. Die Schwingungskreissspannung e_s wird nun wieder gleichphasig dem ersten Gitter zugeführt. Es ist also die benötigte 180° -Verschiebung zwischen Erregergitter und Schwingungskreis hergestellt.

Die oben geforderte Phasenverschiebung von 180° ist nun nicht unbedingt für den Selbsterregung notwendig, sie ergibt den Höchstwert. Ist die Verschiebung kleiner, so besteht auch schon eine Schwingungsneigung bis zu einem bestimmten Grade, die je nach den Verlustwiderständen (der Dämpfung) des Schwingungskreises zu einer Schwingungserregung führt oder nur als Schwingungstendenz bestehen bleibt. Diese Schwingungstendenz wirkt

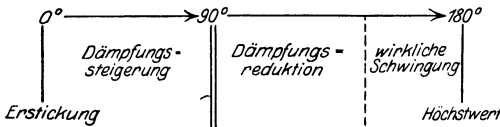


Abb. 63. Phasenverhältnis zwischen Gitter- und Anodenspannung.

wie eine Verringerung der Dämpfungswiderstände des Schwingungskreises, ist also eine Dämpfungsreduktion. Wir erhalten so nebenstehendes Bild.

Gerade bei Empfängskreisen, wo wir doch mit sehr schwachen Strömen arbeiten, ist die Dämpfungsreduktion kurz vor Einsetzen der wirklichen Eigenschwingung durch die Aufhebung der Verlustwiderstände in der Anordnung sehr nützlich, wie wir unten sehen werden.

Die Dämpfungsreduktion durch Selbsterregung wirkt also wie das Gegenteil eines Dämpfungswiderstandes. Bezeichnen wir einen normalen Widerstand mit positiv, so bildet die durch Rückführung der Energie hervorgerufene Erscheinung einen negativen Widerstand. Die Rückführung eines Schwingungsvorganges auf einen negativen Widerstand ist grundlegend für die theoretische Behandlung aller Schwingungserzeuger mit Selbsterregung, wie wir sie in der Drahtlosen benötigen. Eine Untersuchung über Dämpfungsreduktion können wir nun mit dem neuen Begriff auch nach folgendem Gesichtspunkt führen ($B = \text{negativer Widerstand}$):

1. $B < R$: Zustand der Dämpfungsreduktion. Eine durch einen Stromstoß erregte Schwingung in dem betrachteten Kreise klingt viel langsamer ab als sonst bei Fehlen des negativen Widerstandes.
2. $B = R$: Resultierende Dämpfung ist 0. Eine durch Fremderregung (Stromstoß) erzeugte Eigenschwingung des Kreises mit negativem Widerstand bleibt in ihrer Anfangsgröße dauernd bestehen. Der Kreis schwingt ad infinitum.
3. $B > R$: Zustand der Schwingungssteigerung. Auch bei der kleinsten Fremderregung beginnt der Kreis zu schwingen. Die Schwingungsamplitude wächst dauernd.

Bei einem schwingenden Empfänger spielt nicht nur die Dämpfungsreduktion zur Steigerung der Empfindlichkeit eine große

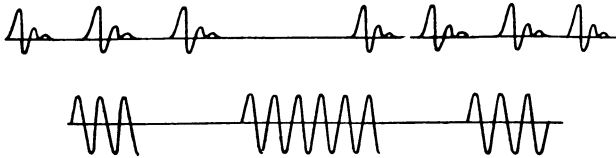


Abb. 64. Unterschied zwischen gedämpften und ungedämpften Sendern.

Rolle, sondern die leichte Erzeugung von Eigenschwingungen wird bei der Überlagerung für den ungedämpften Empfang benutzt. Bekanntlich unterscheidet man gedämpfte Sender und ungedämpfte. Bei den ersteren, die auf dem Aussterbeetat stehen, ist die ausgesandte Schwingung für ein Morsezeichen nicht eine

kontinuierliche (mit gleicher Schwingungsamplitude), sondern jedes Zeichen besteht aus einer Folge von mehr oder weniger stark abklingenden (gedämpften) Schwingungsstößen. Die Schwingungsfrequenz der Senderschwingung liegt über der Hörbarkeitsgrenze des menschlichen Ohres, jeder Schwingungszug aber wird durch die oben beschriebenen Detektoreinrichtungen in einen Stromstoß im Telephonkreis umgewandelt, so daß wir die einzelnen Schwingungszüge der Hochfrequenzsenderschwingung, die sich in Hörfrequenz folgen, mit dem Ohre wahrnehmen können. Bauen wir aber einen Sender, bei dem $B \geq R$ ist, so erhalten wir eine kontinuierliche Senderschwingung, die nur durch die Morsezeichen zerhackt wird. Diese Schwingung hören wir auch nicht im Telephon (Hörbarkeitsgrenze des menschlichen Ohres = 20 000 Schwingungen in der Sekunde), wir müssen sie anderweitig hörbar machen. Dies geschieht mit Hilfe der Methode der Schwebungen (der Interferenz). Addieren wir zwei, sagen

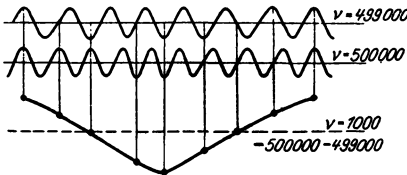


Abb. 65. Interferenz.

wir sinusförmige, Ströme von verschiedener Frequenz und ungefähr gleicher Amplitude, so ergibt sich eine dritte, resultierende Schwingung, wie die Abbildung zeigt. Die Frequenz dieses dritten

Wechselstroms ist gleich der Differenz der Frequenzen der beiden erzeugenden Wechselströme, also $V_N = V_{H_1} - V_{H_2}$. (Leicht mit Hilfe des trigonometrischen Additionstheorems nachweisbar.)

Gedankengang der Überlagerung beim Empfänger (Heterodynempfang): Die Sonderschwingungsfrequenz ist unhörbar schnell. Ich addiere dazu eine ähnliche Hochfrequenzschwingung mit einer solchen Frequenz, daß die Differenz aus Hilfsfrequenz und Sendefrequenz gleich einer Hörfrequenz wird:

Senderfrequenz: 500 000 (1/sek) $\equiv \lambda = 600$ m (Wellenlänge).

Hilfsfrequenz: 499 000 (1/sek) $\equiv \lambda = 601,2$ m.

Audiofrequenz: 1000 (ungefähr c' in der Musik).

Die Additionsschwingung hört man dann bei dem Vorhandensein der im Takte der Morsezeichen verlaufenden Senderschwingungen, während die Hilfsschwingung dauernd aufrechterhalten wird.

Man hat also zwei Vorteile:

1. Eine sonst unhörbare Hochfrequenzschwingung wird hörbar gemacht.
2. Es tritt eine nicht unerhebliche Verstärkung auf, da die Amplitude der resultierenden Hörfrequenz gleich der Summe der Amplituden der Hilfs- und Senderschwingung sind. (Die Hilfsschwingung wird im Empfänger erzeugt, ist also in ihrer Amplitude einstellbar.)
3. Störfreiheit: Frequenzen von $\frac{1}{10}\%$ Differenz noch unterscheidbar.

Die in der Theorie so einfache Addition einer Hilfsschwingung wurde in der Praxis erst möglich durch die Verwendung der

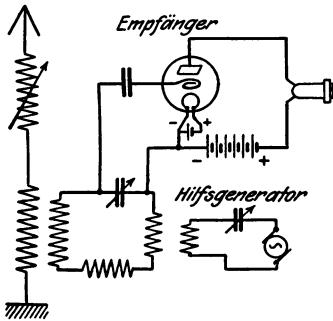


Abb. 66. Überlagerungsempfang.

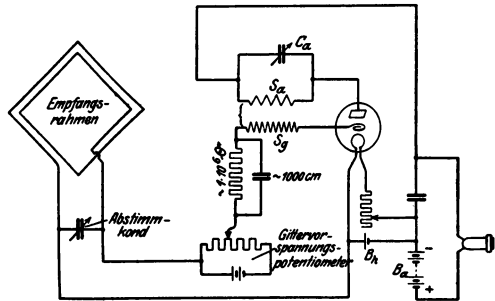


Abb. 67. Schwingaudion.

Röhre als Schwingungsgenerator (Erzeuger). Anfangs verwandte man beim Überlagerungsempfang einen getrennten Röhrensender kleinster Dimensionen, den man mit der Empfangsantenne koppelte; jetzt benutzt man in den meisten Fällen die Überlagererröhre gleichzeitig als Empfängeröhre. Wie, das werden die nun folgenden Schaltskizzen zeigen:

1. Einfaches Schwingaudion (Ultraaudion).

In dieser einfachstmöglichen Schaltung mit Überlagerung ist die Eigenschaft der Röhre, Schwingungen bei Rückkopplung zu erzeugen, kombiniert mit der Verstärkungsfähigkeit. Die Anordnung ist nichts anderes als eine kleine Sendevorrichtung, bei der im Anodenkreis noch ein Telephon liegt (Abb. 67). Die Schaltanordnung ist für Rahmenempfang gezeichnet. Die Rückführung der Energie wird durch die Innigkeit der Kopplung

zwischen Sa und Sg eingestellt. Man ist also in der Lage, dem Zustand der Dämpfungsreduktion oder des Eigenschwingens einzustellen. Durch eine zu starke Überlagerung wird in den meisten Fällen Telephonieempfang zerstört (Sprache wird rau und kratzend); man wird die Rückkopplung Sa/Sg nur bis zur höchstmöglichen Dämpfungsreduktion einstellen, also bis kurz vor Einsetzen der Schwingungen. Man erhöht so durch die Einführung eines negativen Widerstandes die Empfindlichkeit sehr stark gegenüber dem gewöhnlichen Audion. Will man einen ungedämpften Telegraphiesender empfangen, so erregt man durch enge Kopplung Sa/Sg den Kreis $Sa \div Ca$ zu Eigenschwingungen, verstimmt ein wenig gegen die Empfangswelle des Rahmenkreises, um Interferenz zu erhalten, und empfängt die ungedämpften Sender doppelt verstärkt: einmal durch die Verstärkerwirkung der Röhre an sich und zweitens mit der Verstärkung durch den Überlagerungseffekt. Macht man die Rückkopplung zu fest, so wird die Eigenschwingung durch Rauschen und starke Unruhe im Telephon hörbar und setzt die Empfindlichkeit der Anordnung herab.

Über die Dimensionen sei folgendes gesagt: Man stimme den Schwingungskreis $CaSa$ so ab, daß bei möglichst hoher Selbstinduktion von Sa die gewünschte Welle erreicht wird. Der Gitterspule Sg gebe man dann ungefähr 30% mehr Windungen.

Die Schwingaudionschaltung hat den Nachteil, daß das Einstellen der höchsten Dämpfungsreduktion nicht immer ganz einfach ist, daß die Anordnung bei Anschalten einer Niederfrequenz leicht zum Selbsttönen neigt und daß auf jeden Fall die Antenne bei Überlagerung zu starken Schwingungen erregt wird, die Nachbarempfangsstationen empfindlich stören können.

Der letzte Nachteil, der zum Verbot der Rückkopplung auf die Antenne in manchen Ländern führte, hat zu Umkonstruktionen geführt, die in unzähligen Variationen gebraucht werden. Ich will ein Standardbeispiel anführen:

2. Rückkopplung auf den Anodensperrkreis.

Die von der Antenne empfangene Hochfrequenzenergie wird durch die erste Röhre verstärkt. Der Anodenwechselstrom erzeugt nun in der theoretisch unendlich hohen Sperrkreisimpedanz

(Impedanz = Wechselstromwiderstand) einen großen Spannungsabfall. Diese Wechselspannung wird dem Gitter der zweiten Röhre zugeführt und verstärkt. Der jetzt verstärkte Strom wird durch die Spulenkopplung Sa_2/Sa_1 rückgekoppelt; wir haben hier wieder eine Selbsterregerschaltung. Verstimmt man den Sperrkreis ein wenig gegen die Empfangswelle, so erzielt man Schwebungsempfang. Diese

Schaltung hat den Vorteil, daß die Schwingungen der zweiten Röhre die Antenne wenig beeinflussen, also eine Störung von Nachbarstationen ziemlich ausgeschlossen ist. Sie hat den Nachteil, daß die mit der Selbsterregung verbundene Dämpfungsreduktion

nicht in der Antenne in Wirkung tritt, gerade dort, wo man wegen der geringen, noch unverstärkten Empfangsenergien mit den Verlustwiderständen besonders sparsam umgehen sollte.

Die Rückkopplungsspulen Sa_1 und Sa_2 wähle man ungefähr gleich groß bei möglichst kleiner Kapazität Ca_1 und Sorge für eine feine Einstellmöglichkeit der beiden Spulen gegeneinander. Man benutzt am besten kapazitätsverringerte Spulen (Stufenspulen, honeycomb, Korbspulen, Duo-lateralspulen) und einen gut konstruierten Spulenhalter.

Die Schaltungen mit induktiver Rückkopplung haben häufig den Nachteil, daß das Einstellen der höchstmöglichen Dämpfungsverringerung kurz vor dem Selbstschwingen nicht ganz einfach ist. Aus diesem Grunde ist das Schwingaudion von G. Leithäuser nach Abb. 69 umgeformt worden.

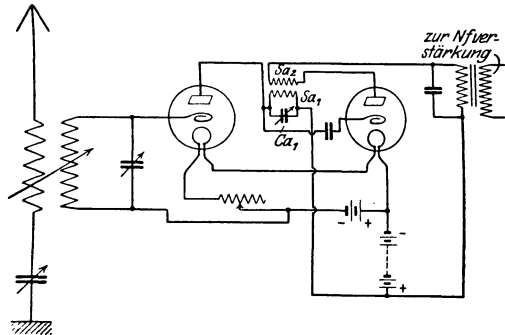


Abb. 68. Rückkopplung ohne Antennenbeeinflussung.

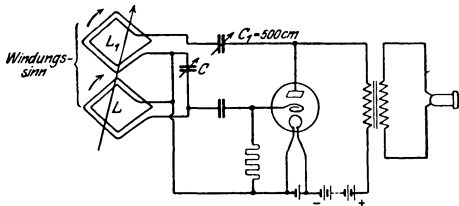


Abb. 69. Verbessertes Schwingaudion nach Leithäuser.

3. Umgeformtes Schwingaudion.

L ist ein Empfangsrahmen, bei dem durch Abstöpseln beliebig viele freie Windungen $_1$ abgegriffen werden können. $L_1 \div C_1$ ist der Rückkopplungsschwingungskreis. Mit L und C stimmt man den Empfangskreis ab, der wie üblich an Gitter und Heizkathode liegt. Der Telephontransformator läßt keine Hochfrequenzschwingung durch, die Hilfsüberlagerungsschwingung geht durch die Röhre, L_1 und C_1 . Mit C_1 kann der Zustand der Dämpfungsreduktion sehr fein einreguliert werden, so daß die ganze Anordnung höchst empfindlich wird. Man beachte die Phasenverhältnisse.

Bei längeren Wellen ist das Arbeiten mit den großen, vielwindigen Spulen ziemlich kostspielig und umständlich; man greift dann gern zur kapazitiven Rückkopplung. Bei kurzen Wellen ist die kapazitive Rückkopplung nicht so günstig, weil bei ihr die Überlagerungsschwingung schwerer einsetzt und sie sehr empfindlich gegen die Kapazität der umliegenden Gegenstände ist. Schon bei Annähern der Hand ändert sich die eingestellte Wellenlänge um Meter, was bei kurzen Wellen sehr in Frage kommt, bei langen aber gar keine Rolle spielt. Eine typische Schaltung dieser Art ist

4. Die Barkhausen-Schaltung.

Durch den in C_{ii} geschaffenen Rückkopplungskanal wird eine beliebig einstellbare Überlagerung erzielt, die bei der stets vor-

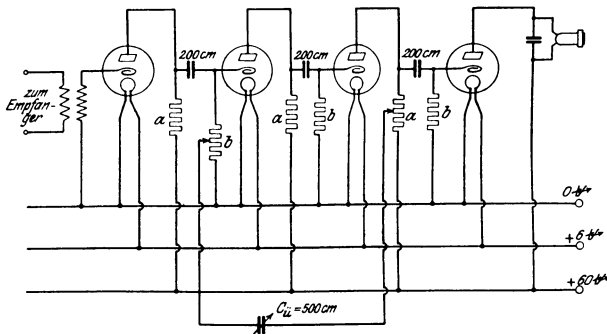


Abb. 70. Barkhausen-Schaltung.

handenen Selbstinduktion zur Selbsterregung führt. Die Schaltung ist in ihrer Einstellung bei Wellenlängen über 1000 m sehr bequem und ermöglicht auch einen klaren Telephonieempfang

bei Überlagerung. Eine mathematische Behandlung dieser Anordnung als Schwingungserzeuger findet man im Jahrbuch, Bd. XVII, S. 21: Leithäuser - Heegner, „Über Schwingungserzeugung mittels zweier Elektronenröhren“.

Eine Schaltung, die den Schaltanordnungen 2. und 3. in gewisser Beziehung ähnelt, ist

5. Der Reinartz-Kreis.

Wie eine Rücksprache mit Herrn Prof. Leithäuser ergab, ist der Reinartz-Kreis eine recht enge Anlehnung an Schaltung 3.

Der Empfangsstrom geht hier durch die Antenne, den Schwingungskreis $L_1 \div C_1$ zur Erde. Von dem Schwingungskreis $L_1 \div C_1$ wird die Steuerspannung für das Gitter der ersten Röhre abgenommen. Der Rückkopplungskanal ist gebildet durch L_2, C_2 .

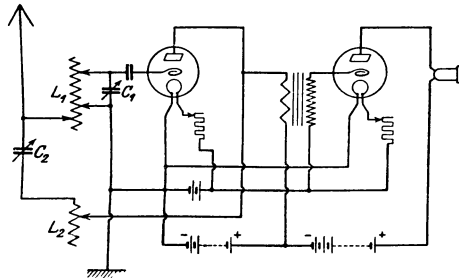


Abb. 71. Der Reinartz-Kreis.

Man wickelt am besten L_1 und L_2 als Korbwindungen gleichzeitig auf denselben Spulenkern, so daß eine enge Rückkopplung stattfindet. L_2 hat ungefähr $\frac{1}{3}$ der Windungszahl von L_1 ; beide Spulen werden mit 5 \div 10 Anzapfungen versehen. Durch den Kondensator C_2 wird die Überlagerung fein eingestellt. Der Kreis ist einer der besten für Telephonieempfang auf kurzen Wellen trotz der kapazitiven Rückkopplung bei Benutzung eines Lautsprechers. Für letzteren ist in der gegebenen Schaltanordnung als zweite Hochfrequenzröhre eine Starkstromröhre mit Zusatzanodenbatterie gezeichnet. Die Anordnung arbeitet ausgezeichnet und gibt auch bei großen Entfernungen gute Lautstärken, während Nebengeräusche vollkommen fehlen. Auf größeren Wellenlängen als 2000 m arbeitet der Reinartz-Kreis nicht mehr günstig.

Als sehr hochempfindliche Schaltung für Telephonieempfang auf kurzen Wellen möchte ich noch einen Kreis erwähnen, der mit einfacher Einstellung gute Empfindlichkeit, Störfreiheit und Billigkeit vereinigt:

6. Der H-R-10-Kreis.

Bei dieser Schaltung erspart man die teuren, kapazitätsverringerten Spulen und erreicht trotzdem eine sehr feine Einstellung der Dämpfungsreduktion und der Selbstüberlagerung. Der Schwingungskreis $L \div C$ ist der Empfangskreis; er liegt über 2 und C_R am Gitter und über 1 und dem $2 \mu F$ Überbrückungskondensator am Heizfaden. Der Anodensperrkreis $L' C'$ liegt wie üblich über 3 zwischen Anode I-Gitter II und über 1 an der Anodenbatterie. L und L' sind die gleichsinnig gewickelten Hälften eines Empfangsrahmens, der in der Mitte (Punkt 1)

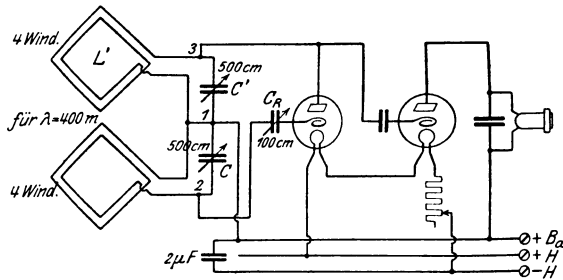


Abb. 72. Der H-R-10-Kreis.

angezapft ist. Es ist also der Anodensperrkreis mit dem Empfangskreis gekoppelt; der Grad der Rückkopplung wird durch den variablen Rückkopplungsweg C_R eingestellt. Die Montage ist sehr einfach, man gibt dem Rahmen die doppelte Windungszahl, die er als einfache Empfangsspule haben sollte, C und C' sind 1000-cm-Drehkondensatoren, C_R ein 500-cm-Drehkondensator.

Es gibt noch eine große Anzahl von Selbstüberlagerungsschaltungen, die sich aber in den meisten Fällen auf die angegebenen Grundschaltungen zurückführen lassen. In allen Fällen muß man darauf achten, daß man in diesen Schaltungen Röhren mit großer Steilheit und kleinem Durchgriff verwendet, also enges Gitter mit kleinem Radius. Eine Röhre, die nicht leicht schwingt, kann einem das Arbeiten mit diesen Schaltungen sehr sauer machen.

V. Die Röhre mit mehreren Hilfselektroden.

Versucht man eine Empfangsschaltung der drahtlosen Telegraphie zu verbessern, so hat man dazu zwei Wege. Es ist entweder die Schaltung an und für sich verbesserungsbedürftig oder man sucht die Leistungsfähigkeit der Röhre zu steigern. Den ersteren Weg werden wir im Kapitel VI beschreiben, der letztere wird uns jetzt beschäftigen. Wir haben also die Aufgabe, je nach der Problemstellung die Verstärkerfähigkeit, die Detektorwirksamkeit oder die Schwingungsneigung einer Röhre zu steigern. Eine Lösung unserer Aufgabe ist

a) Die Doppelgitter-Röhre.

Als wir die Physik der Verstärkerröhre besprachen, lernten wir die wichtigen Begriffe: D = Durchgriff und S = Steilheit kennen. Unter D verstanden wir den Einfluß der Anodenspannung auf die Kathode im Verhältnis zum Einfluß der Gitterspannung, und S nannten wir die Steilheit der Charakteristik der Röhre, d. h. die Steilheit des Anstiegs der $i_a = f(e_g)$ -Kurve. Eine nicht komplizierte Rechnung zeigt nun, daß die Verstärkung einer Röhre von obigen beiden Größen im folgenden Sinne abhängig ist:

$$\alpha \text{ prop. } \sqrt{\frac{S}{D}}.$$

α = Verstärkungswirkung.

Soll also die Verstärkungswirkung einer Röhre möglichst hoch getrieben werden, und das ist ja das Ziel bei allen Empfangsanordnungen, so muß S recht groß und D recht klein sein. Nun zeigt aber eine einfache Maximumaufgabe, daß die Größe des Ausdrucks $\sqrt{\frac{S}{D}}$ sich nicht beliebig, durch geschickte Röhrendimensionen vielleicht, ins Unendliche steigern läßt, sondern einen bestimmten, endlichen Grenzwert hat. Dieser liegt bei Eingitterröhren zwischen 10 und 15. Der Grund für diese Begrenztheit der Verstärkungsziffer liegt in folgenden beiden Erscheinungen:

1. Die verzögernde Wirkung des Raumladungseffekts.
2. Die Anodenrückwirkung.

Das Entstehen der Raumladung ist oben schon behandelt. Es ist klar, daß die um den Heizfaden lagernde Elektronen-

wolke die Verstärkung sehr ungünstig beeinflusst. Schottky hat aus diesem Gedanken heraus ein Hilfsgitter zwischen Heizfaden (Kathode) und Steuergitter eingefügt, das gerade soviel positive Spannung erhält, um die negative Raumladung aufzu-

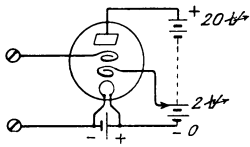


Abb. 73. Hilfsgitter zur Aufhebung der Raumladung.

heben, zu neutralisieren. Hierdurch erreicht man zu mindestens eine Ersparnis an Anodenspannung, die ja früher bei der Eingitter-Röhre um ein beträchtliches erhöht werden mußte, um die schädliche Raumladung zu beseitigen. Für das Hilfsgitter braucht man nur eine Spannung von $+2 \div 4 \text{ V}$, die man einfach von der Anodenbatterie abzapft.

Dieser Vorteil durch Herabsetzung der Anodenspannung ist aber nicht der einzige. Wie wir in den einleitenden Kapiteln gesehen haben, erhalten die Elektronen, die mit geringer Geschwindigkeit aus dem Heizfaden austreten, durch den Einfluß des Anodenfeldes eine große Beschleunigung, so daß sie mit immer größer werdender Geschwindigkeit auf die Anode zufliegen. Es ist nun klar, daß man die Elektronen um so besser steuern, d. h. in ihrer Bewegungsrichtung beeinflussen kann, je langsamer sie fliegen. (Bei großer Geschwindigkeit ist ihre Wucht [kinetische Energie] sehr groß, ich brauche also eine große Leistung, um sie abzubremesen oder noch mehr zu beschleunigen.) Es ist also immer nachteilig, mit großen Anodenspannungen zu arbeiten, wenn man hochempfindliche Anordnungen schaffen will. Hier liegt ein zweiter Vorteil der Doppelgitter-Röhre. Diese Wirkung kann man aber noch weiter steigern, indem man durch geschicktes Abwägen der Hilfsspannung gegen die Anodenspannung, die Elektronen zwar von der hemmenden Raumladung befreit, aber doch nur mit ganz geringer Geschwindigkeit durch das Steuergitter hindurchgehen läßt. Es werden dann schon ganz geringe Steuerspannungen große Strombeeinflussungen ergeben. Man erhält dadurch in der Doppelgitter-Röhre einen Apparat, der für Hochfrequenzverstärkung, wo man eine niedrige Reizschwelle verlangt, ganz vorzüglich ist.

Als zweiter Hinderungsgrund ist oben die Anodenrückwirkung genannt. Man versteht darunter die durch das Schwanken der Anodenspannung bei sich änderndem Anodenstrom hervor-

gerufene Rückwirkung auf die Elektronenemission des Heizfadens. Die Elektronenemission war eine Funktion der Anoden-

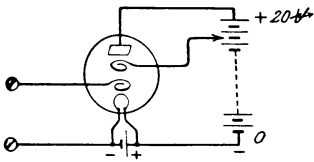


Abb. 74. Hilfgitter zur Aufhebung der Anodenrückwirkung.

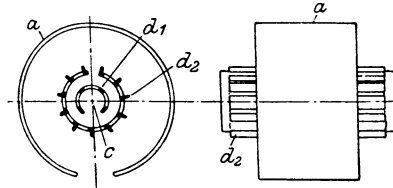


Abb. 75. Anordnung von zwei Gitterelektroden von Siemens & Halske.



Abb. 76. Zweigitterelektrodenröhre von Siemens & Halske.

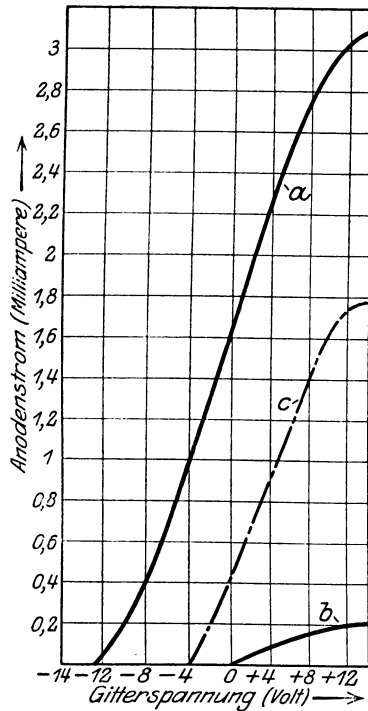


Abb. 77. Charakteristiken der Zweigitterelektrodenröhren (a b.)

spannung (bei Berücksichtigung der Raumladungswirkung und bei konstanter Heiztemperatur); sinkt nun die Anodenspannung

bei Änderung des Anodenwechselstroms, so läßt auch der Emissionsstrom nach. Diesen Nachteil hebt Schottky durch eine andere Anordnung des Hilfsgitters in seiner Doppelgitter-Röhre auf. Er legt das Hilfsgitter zwischen Steuergitter und Anode und versieht es mit einer konstanten Schutzspannung. Dieses Schutzgitter sorgt also gewissermaßen für einen konstanten Emissionsstrom.

Vergleich beider Typen:

1. Zuggitterschaltung: Verstärkung 25 fach; niedrige Reizschwelle; Hochfrequenzschaltungen. (Anordnung besitzt in den meisten Fällen eine gute Schwingungsneigung.)

2. Schutzgitterschaltung: Verstärkung 35 fach; Niederfrequenzverstärkung.

Eine viel in die Praxis gekommene Doppelgitter-Röhre ist die „Siemens-Schottky“-Doppelgitter-Röhre SS 1. Sie ist als Schutzgitter-Röhre gebaut, arbeitet aber auch gut als Raumladegitter-Röhre. Sie verbraucht:

0,4 A Heizstrom,
2,4 V Fadenspannung,
10—30 V Anodenspannung.

Man kann nun die Wirkungen der obigen beiden Anordnungen kombinieren und kommt so zu einer Dreigitter-Röhre. Eine solche Röhre besitzt dann eine Heizkathode, ein Zuggitter, ein Steuergitter, ein Schutzgitter und eine Anode. Diese Type ist von Siemens & Halske ausgeführt worden und zeigte eine Verstärkung von

$$\alpha = 950!$$

Im Gegensatz zu den Schaltungen b), die in Amerika besonders ausgebaut sind, arbeitet die Dreigitter-Röhre, Modell 63, sehr stabil und zuverlässig, braucht also nicht wie die Pliodynatrone alle Augenblicke nachgestellt zu werden.

Für die Einführung der Mehrgitter-Röhre in die Schaltanordnungen ist nur zu sagen, daß bei der hohen Empfindlichkeit der Röhre irgendwelche ungewollten Beeinflussungen, wie kapazitive Rückkopplungen usw., ganz besonders zu vermeiden sind. Die Röhren dieser Art geben besonders bei den im folgenden Kapitel beschriebenen Höchstökonomieschaltungen hervorragend gute Resultate.

b) Das Pliodynatron.

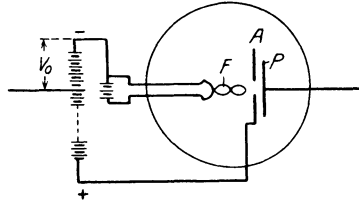
Das Pliodynatron ist in Amerika entwickelt worden, hat aber trotz seiner enormen Verstärkungsziffern und seiner vielseitigen Anwendungsmöglichkeiten wenig Eingang in die Praxis gefunden.

Es ist wegen seiner Instabilität und der Notwendigkeit der dauernden Einregulierung nur ein Laboratoriumsgerät geblieben. Zum Verständnis seiner Wirkungsweise müssen wir zuerst das Dynatron betrachten.

Einer Glühkathode ist eine durchlochte Anode gegenübergestellt, das Ganze wird von einer Platte eingeschlossen.

Bringe ich die Anode auf eine feste Anodenspannung von z. B. 200 V , so werden die aus dem Glühfaden austretenden Elektronen mit einer bestimmten Geschwindigkeit auf die Anode zufliegen und einige werden durch die Anodenlöcher auf die Platte gelangen und dort verschluckt werden. Steigere ich nun die Spannung der Platte von 0 V an bis auf hohe

positive Werte, so erlangen die Elektronen, die auf die Platte aufprallen, eine derartige Geschwindigkeit, daß sie auf der Platte die eigenartige Erscheinung der „Sekundärelektronen“ hervorrufen. Ein jedes aufprallendes Elektron ist nämlich befähigt, wenn es mit genügender Wucht eintrifft, einige freie Elektronen aus dem Materialzusammenhang der Platte heraustreten zu lassen. Bei genügender



Abt. 78. Schaltprinzip des Dynatrons.

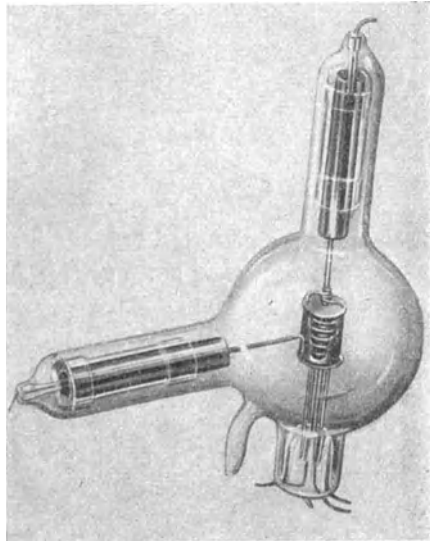


Abb. 79a. Dynatron.

Geschwindigkeit kann nun ein jedes aufprallendes Elektron bis 50 sekundäre Elektronen auslösen. Diese Sekundärelektronen

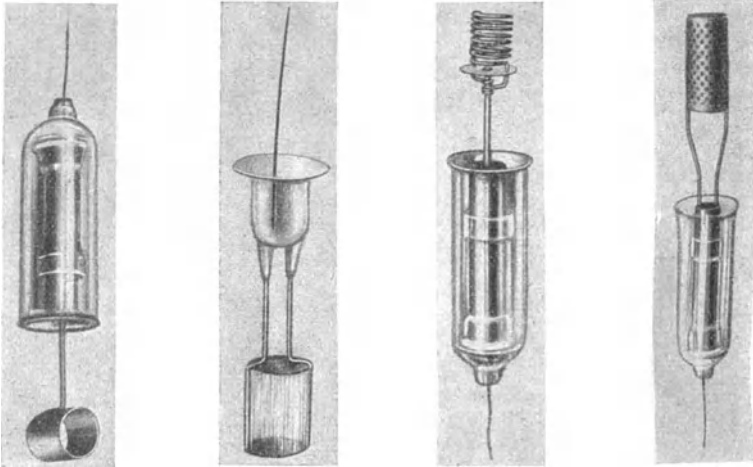


Abb. 79b. Elektrodenanordnung des Dynatrons.

fließen nun wegen der höheren Spannung der Anode auf diese zurück, weil sie eine ganz geringe Anfangsgeschwindigkeit haben und so dem Einfluß der Anode vollkommen unterworfen sind.

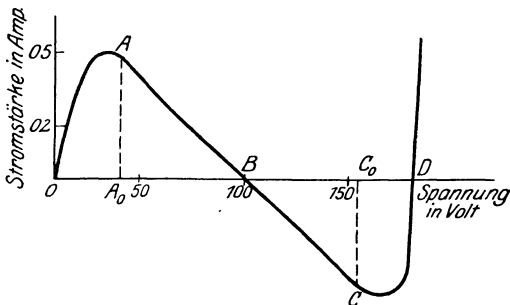


Abb. 80. Charakteristik des Dynatrons.

Der Emissionsstrom (Abb. 80), der zuerst ange-
stiegen war (bis *A*), fällt nun durch die
entgegenfließenden Sekundärelektronen ab, und bei
einer bestimmten Plattenspannung ist der sekundäre
Elektronenstrom

so groß wie der primäre; der außen meßbare Elektronenstrom ist also 0. Bei weiterer Steigerung der Plattenspannung über-
wiegt sogar der sekundäre Elektronenstrom, der Gesamtstrom
wird negativ. Bauen wir also das Dynatron in einen Kasten ein,

so daß nur der Heizanschluß und die Anschlußklemme der Platte heraussehen würde, so würde der Experimentator feststellen, daß bei diesem Apparat bei Steigerung der Spannung zwischen zwei Punkten (den Klemmen) der Strom abfällt, gerade im Gegensatz zum Ohmschen Gesetz. Wir haben also wieder vor uns einen „negativen Widerstand“, der ja bekanntlich (Kapitel IV c) ein idealer Schwingungserzeuger oder wenigstens Dämpfungsverminderer ist.

Es ist nun einfach, einzusehen, daß man wie bei einer gewöhnlichen Eingitterröhre jetzt noch den Emissionsstrom durch ein Steuergitter beeinflussen kann, das den Heizfaden umgibt. Durch die Einführung eines solchen Steuergitters kommen wir zum Pliodynatron. Das Pliodynatron vereinigt so die Eigen-

schaft einer Eingitterröhre (Pliotron) mit der Wirkung des negativen Widerstandes beim Dynatron. Durch die Dämpfungsreduktion des letzteren ist natürlich eine ausgezeichnete Verstärkerwirkung möglich. In der Tat erzielt man mit dieser An-

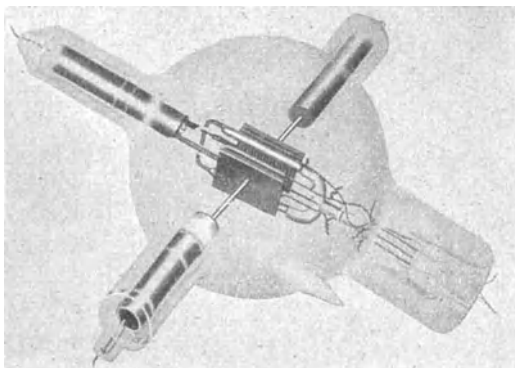


Abb. 81. Pliodynatron.

ordnung eine sehr große Verstärkung bis zu 2000 in einer Röhre. Es ist also mit 2 Pliodynatron in Reihe möglich, mit einer aperiodischen Antenne zu empfangen, d. h. man erhält den von Dr. S. Loewe im „Radio-Amateur“, Heft 4, 1923 beschriebenen „Sammelpfang“. Die Anordnung hat aber den großen Nachteil, daß bei geringster Inkonzanz der Batterien die Röhre unsicher arbeitet und den Verstärkungsgrad sehr ändert. Ich habe das Pliodynatron nur beschrieben, weil es in verschiedenen Abarten sehr aussichtsreiche Anwendungen zuläßt und daher einige deutsche Laboratorien beschäftigt. Es lassen sich auch in der Pliodynatronschaltung deutsche Doppelgitterröhren (SS 1, K 8) mit Erfolg verwenden.

VI. Die Höchstökonomieschaltungen.

In diesem Kapitel wollen wir versuchen, die Schaltungen durch weitergehende Ausnutzung alter Prinzipien zu verbessern, um so die uns in der Empfangstechnik gestellten Probleme auf die eleganteste und billigste Weise zu lösen. Wir haben gesehen, daß sich im großen und ganzen die Empfangstechnik der äußerst schwachen Telegraphie- und Telephonieempfangswechselströme auf zwei Prinzipien aufbaut:

1. Die Verstärkerwirkung der Röhre;
2. die Erzeugungsmöglichkeit einer Dämpfungsreduktion durch die Röhre (negativer Widerstand).

Das Prinzip 1 ist im Kapitel V in seinen Verbesserungen durch die Mehrgitter-Röhren behandelt worden und wird noch eine weitere Lösung des Problems durch die Doppelverstärkungsschaltungen, die unter VI b beschrieben werden, finden. Die überraschendsten Wirkungen hat aber der Ausbau des zweiten Prinzips gezeigt:

a) Die Überrückkopplung.

Wir sahen im Abschnitt über den schwingenden Empfänger, daß nicht nur die Rückkopplung als Empfangsmöglichkeit für ungedämpfte Sender eine große Bedeutung hat, sondern auch

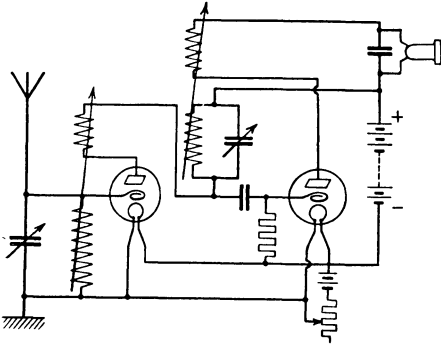


Abb. 82. Doppelrückkopplung.

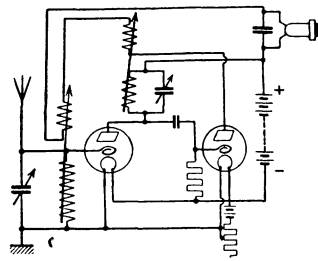


Abb. 83. Doppelrückkopplung.

als Empfindlichkeitssteigerung des Empfängers durch die Einführung einer Dämpfungsreduktion. Wir sahen aber auch, daß diese Dämpfungsverminderung in dem Kreis nur auftritt, auf den rückgekoppelt wird, sei es die Antenne oder sei es ein Anoden-

sperrkreis. Nichts ist nun einfacher in der Theorie, als die Rückkopplung auf mehrere Kreise anzuwenden und in diesen Kreisen die Vorteile der Dämpfungsreduktion zu genießen. Es entstanden so die Kreise mit Doppelrückkopplung. Zwei dieser Schaltungen zeigen die Abb. 82 und 83. In der ersten Schaltung, die sonst eine einfache Zweiröhrenschtaltung mit Kopplung durch abgestimmten Anodenkreis ist, wird von der ersten Anode auf die Antenne, von der zweiten auf den Sperrkreis rückgekoppelt. Bei der zweiten wird die rückgeführte Energie von der zweiten Röhre allein geliefert, also von dort auf Antenne und Sperrkreis rückgekoppelt. Beide Schaltungen liefern zwar nicht eine sehr viel größere Lautstärke als normale Schaltungen, haben aber eine größere Empfindlichkeit für Fernempfang, was ja leicht einzusehen ist.

Man hat diese Schaltungen noch weiter getrieben und ist zu Drei- und Vierfachrückkopplungen übergegangen. Bei diesen Schaltungen überwiegt aber der Nachteil der komplizierten Einstellung und der außerordentlichen Pfeifneigung gegenüber dem Vorteil der Empfindlichkeitssteigerung.

Will man bei einer Rückkopplungsschaltung zur Erzielung einer möglichst hohen Dämpfungsreduktion die Kopplung sehr fest machen, so fängt die Anordnung unweigerlich an zu schwingen (zu tönen), daß jeder Empfang übertönt wird, trotz oder

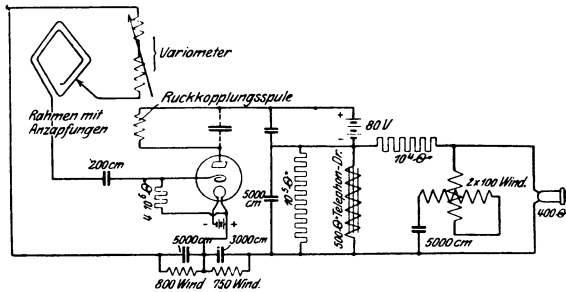


Abb. 84. Armstrong-Überrückkopplung.

wegen der hohen sonstigen Empfindlichkeit der Schaltung. Der Wunsch, die extreme hohe Empfindlichkeit bei $H > R$ (siehe Kapitel VIc) auszunutzen und trotzdem die Schwingungen, die jeden Empfang zerstören, zu unterdrücken, führte zu den Armstrong- und Flewelling-Schaltungen.

Beiden Schaltungen liegt der ähnliche Gedanke zugrunde. Man macht die Rückkopplung so eng, daß Schwingungen von selbst mit wachsender Amplitude eintreten müssen ($B > R$). Dann überlagert man aber über diese Eigenschwingung, die sich mit dauernd wachsender Amplitude vollziehen würde, eine niederfrequente Schwingung, dadurch, daß man im Tempo einer solchen Schwingung den negativen Widerstand der Schaltung oder den positiven vergrößert und verkleinert. Liegt nun der Mittelwert der Schwankung auf 0 oder im positiven Gebiet, so können keine Eigenschwingungen entstehen, sie werden erdrosselt und man hat doch den Vorteil des hohen negativen Widerstandes.

Die Variation des negativen oder positiven Widerstandes wird durch geeignete, niederfrequente Schwingungskreise (hohe

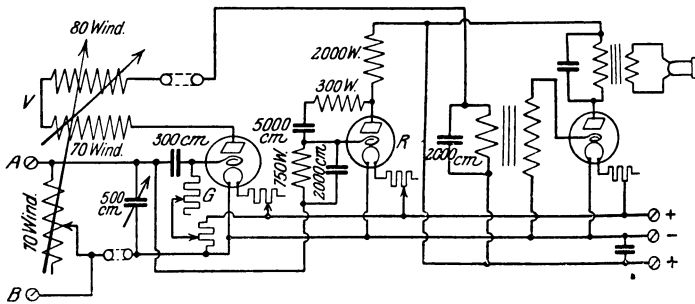


Abb. 85. Armstrong-Überückkopplung.

A = Zur Antenne; B = Zur Erde. (Es ist aber immer besser, die Armstrong-Kreise mit Rahmen zu benutzen.)

V = Rückkopplungsvariometer.

G = Veränderlicher Gitterwiderstand ($1 \div 6 \cdot 10^6 \Omega$).

R = Die Röhre zur Erzeugung der Drosselfrequenz.

Kapazität, hohe Selbstinduktion) erzeugt. Der Armstrong- und der Flewelling-Kreis unterscheiden sich durch die Anordnung dieser Drosselfrequenzkreise. Die gezeichnete Rahmeneinröhrenstation hat bei richtiger Einstellung eine sehr große Empfindlichkeit. Ein Haupterfordernis aller dieser „Super“-Schaltungen ist, daß man die Drosselfrequenz über der Hörfrequenz ($20\,000 \frac{1}{\text{sek}}$) wählt, da sonst jeder Telephonieempfang unverständlich bleibt. Es ist nun nicht

ganz leicht, die Drosselschwingung so hoch zu bringen, man wird immer bei Armstrong- und Flewelling-Kreisen mit einer etwas rauhen Sprache rechnen müssen. Einen überaus hochempfindlichen Armstrong-Kreis mit 3 Röhren zeigt Abb. 85.

Mit dieser Schaltung ist es möglich, amerikanische Amateur-telephonie mit einem 1-cm²-Rahmen auf dem Kontinent zu hören. (Nur als Rekordleistung bei äußerst günstigen Witterungsbedingungen.)

Von den Flewelling-Kreisen, die im Prinzip den Armstrong-Kreisen ähneln, möchte ich noch zwei Schaltungen geben.

Der Vorteil der Flewelling-Schaltungen liegt darin, daß sie einfacher zu handhaben sind und daß sie nicht so hohe Anodenspannungen wie die Armstrong-Schaltungen benötigen.

Eine zweite, noch sehr vereinfachte Schaltung gibt Abb. 87.

Es ist bei beiden Systemen, Armstrong und Flewelling, am

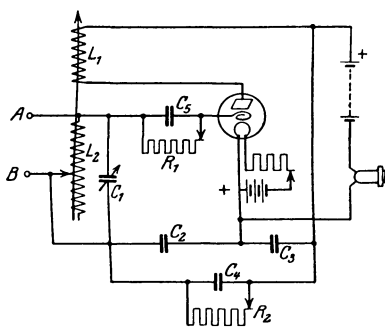


Abb. 86. Flewelling-Kreis.

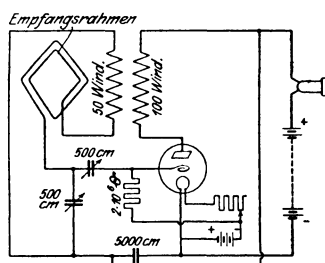


Abb. 87. Vereinfachter Flewelling-Kreis.

Zeichenerklärung zu Abb. 86.

A, B Zur Antenne.

$L_1 = 50 \div 75$ Windungen (kapazitätsverringerte Spulen).

$L_2 = 50 \div 75$ W.

$C_1 = 500$ cm; $C_2, C_3, C_4 = 5000$ cm (Drosselfrequenzkreis).

$C_5 = 300$ cm; $R_1, R_2 = \sim 2 \cdot 10^6 \text{ } \Omega$ (am besten veränderliche Widerstände).

besten, einen Rahmen zu verwenden. Für die Kopplungsspulen und für die sonstigen Selbstinduktionen sind kapazitätsverringerte Spulen zu verwenden.

b) Reflexschaltung oder Doppelverstärkung.

Der Gedanke der Doppelverstärkung ist schon so alt wie die Verwendung der ersten Niederfrequenzverstärkung. Das Prinzip ist fast selbstverständlich. Nehmen wir an, wir hätten einen Verstärker, in dem eine Röhre als Hochfrequenzverstärker arbeitet, eine zweite als Detektor, eine dritte als Niederfrequenzverstärker. Warum sollte man hier nicht die erste und zweite Röhre, die durch die schwachen Hochfrequenzströmchen in ihrer Charakteristik gar nicht ausgenützt werden, zur nochmaligen Niederfrequenzverstärkung des Stromes der dritten Röhre heranziehen? So einfach und naheliegend dieser Gedankengang auch ist, so hat es doch sehr viele Mühe gekostet, bis im letzten Jahre der erste brauchbare Doppelverstärker herausgebracht wurde. Die ersten Versuchsapparate, in denen man die Hochfrequenzröhren auch noch zu einer Niederfrequenzverstärkung heranziehen wollte, litten alle an einer ganz hysterischen Schwingungserregbarkeit, und erst durch den Umweg über einen Detektor gelang es, einen verwendbaren, zuverlässig arbeitenden Verstärker zu schaffen.

Einen ganz einfachen Doppelverstärker gibt die untenstehende Zeichnung (Abb. 88). Die Antennenschwingsungsenergie wird an das Gitter der Röhre geführt, hier verstärkt und zur Er-

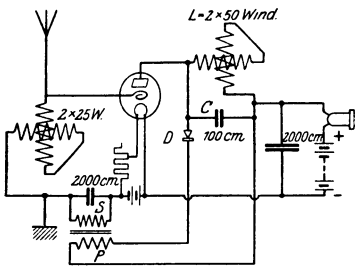


Abb. 88. Einfacher Doppelverstärker.

zeugung großer Spannungsschwankungen im Sperrkreis L, C verwandt. Diese Schwingungsenergie wird durch einen Kristalldetektor D gleichgerichtet und durch den Niederfrequenztransformator (1 : 4) dem Gitter der Röhre wieder zugeführt und nochmals verstärkt. Der niederfrequente Strom kann den nur für die Hochfrequenz abgestimmten Sperrkreis ungehindert

passieren und wird dem Telephon zugeführt. Wir erreichen also mit einer Röhre: eine Hochfrequenzverstärkung, eine Detektorgleichrichtung und eine Niederfrequenzverstärkung ($1 Hf \div 1 D \div 1 Nf$). Eine entsprechende Schaltung mit Rückkopplung zeigt die Abb. 89.

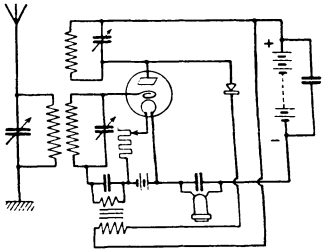


Abb. 89. Doppelverstärker mit Rückkopplung.

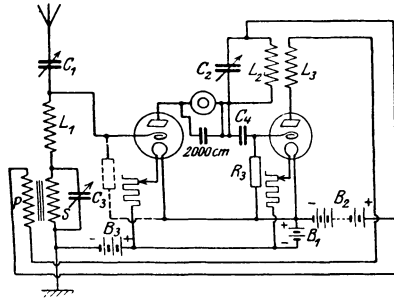


Abb. 90. „ST 75“-Schaltung.

Wir können nun leicht das Prinzip auf 2 Röhren ausdehnen und erhalten den „ST 75“-Reflexkreis (Reflexschaltung = Doppelverstärkung.)

Diese Schaltung ergibt nach dem nunmehr bekannten Prinzip:
 $1 Hf \div 1 Hf + R \div 1 Nf$.
 ($R =$ Rückkopplung.)

Eine Zweiröhrenschaltung, in der noch ein Detektor verwandt wird, ist der „ST 100“-Kreis. Wir erhalten eine Hoch-

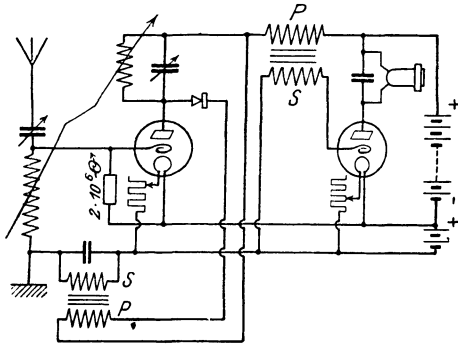


Abb. 91. „ST 100“-Kreis.

Zeichenerklärung zu Abbildung 92:

$C_1, C_2, C_3 = 1000 \text{ cm}$;
 $L_1 =$ Variometer $2 \times 60 \text{ W}$.

$L_2 =$ kapazitätsverringerte Spule mit 100 W .

$L_3 =$ kapazitätsverringerte Spule mit 75 W .

$B_2 = \infty 60 \text{ } \mathcal{V}$; $B_3 = 6 \div 8 \text{ } \mathcal{V}$, je nach Röhrentyp.

$C_4 = \infty 200 \text{ cm}$.

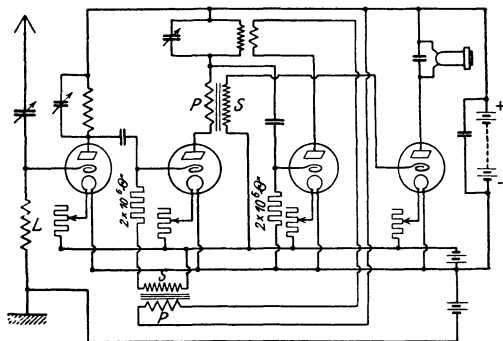


Abb. 92. Doppelverstärkung.

frequenzverstärkung; die Energie des Sperrkreises wird durch einen Kristalldetektor gleichgerichtet und über einen Niederfrequenztransformator der Röhre wieder zugeführt und dann von der zweiten Röhre niederfrequent weiterverstärkt.

Diese Doppelverstärkungsschaltungen arbeiten wirklich ausgezeichnet, und es macht Vergnügen, sie noch weiter auszubauen. In diesem Sinne sei hier noch eine Vierröhrenschtaltung gegeben.

Wir erhalten mit dieser Schaltung:

- 1 *Hf* 1. Röhre
- 1 *Hf* 2. Röhre
- 1 *Hf* 3. Röhre + *R* auf 2. Röhre
- 1 *Nf* 2. Röhre
- 1 *Nf* 4. Röhre

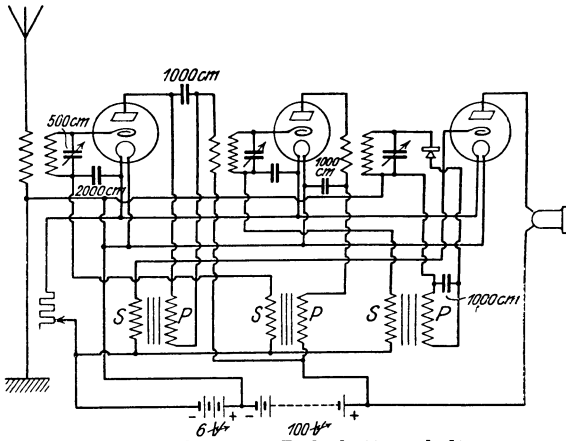
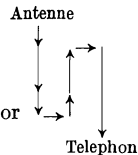


Abb. 93. Grimes-Reflexkettenschaltung.

Für den vorgeschrittenen Radio-Amateur möchte ich hier noch eine Schaltung bringen, deren Beschreibung für den Rahmen dieses Buches zu weit führen würde, die aber sehr interessant ist und durch ihre Genialität verblüfft. Es ist die Reflexkettenschaltung von Grimes. Zur allgemeinen Orientierung möchte ich noch das Röhrenbenutzungsschema angeben:

- | | | |
|-----------------------|------------------|------------------|
| 1 <i>Hf</i> | 1. Röhre | 1. Röhre |
| 1 <i>Hf</i> | 2. Röhre | 2. Röhre |
| 1 <i>Di</i> | Kristalldetektor | Kristalldetektor |
| 1 <i>Nf</i> | 2. Röhre | 3. Röhre |
| 1 <i>Nf</i> | 1. Röhre | |
| 1 <i>Nf</i> | 3. Röhre | |



Während die Übrückkopplungsschaltungen durch die Kompliziertheit ihrer Handhabung in vielen Fällen nur ein laboratoriumtechnisches Interesse haben, werden die Reflexschaltungen sich ein sehr großes Anwendungsgebiet in der Praxis erwerben, da sie zuverlässig und billig sind. Man spart Röhren, Raum und Heizenergie.

c) Die Ausgleichschaltungen.

Es werden nun viele Leser sagen, wozu nur diese komplizierten Schaltungen, ich nehme eine oder zwei Röhren mehr, baue mir einen Acht- oder Zehnröhrenempfänger und gewinne ohne komplizierte Gedankengänge und Drahtwirrwarr die Empfindlichkeit und Lautstärke. Wir hatten gesehen, daß einer der günstigsten, einfachen Hochfrequenzverstärker der Kaskadenverstärker mit Sperrkreiskopplung ist. Schaltet man vier oder fünf dieser Sätze zusammen, so hätte man einen höchstempfindlichen und höchstselektiven Empfänger, da ja jeder Kreis scharf abgestimmt ist. Man hat aber die Rechnung ohne den Wirt, die Röhre, gemacht. Gesetzt den Fall, wir stimmen den Empfänger recht schön ab und heizen nun nach der Wellenmesserprobe die Röhren stärker, um Empfang zu erhalten, so beginnen die Röhren ganz ohrenzerreißend zu pfeifen und zu tönen. Woran liegt das? Zur Aufklärung wollen

wir ein Glied unserer Kaskade betrachten. S_1' sei der Schwingungskreis der Antenne, S_2 der Sperrkreis. Um guten Empfang zu erhalten, müssen beide Kreise auf die gleiche Welle scharf abgestimmt werden. Nun besitzt

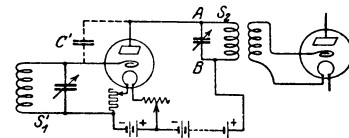


Abb. 94. Erklärung der Schwingungsneigung.

aber jede Röhre eine Kapazität zwischen Gitter und Anode (Zuführungen im Röhrensockel usw.); diese Kapazität hat ungefähr die Werte $10 \div 20$ cm und sei in unserer Abbildung durch C' dargestellt. Wir haben nun in unserer Anordnung einen idealen Sender vor uns. Gitterschwingungskreis S_1' und Anodenschwingungskreis S_2 sind scharf aufeinander abgestimmt; durch eine Kapazität C' wird rückgekoppelt. Man bedenke, in einem höchstempfindlichen Empfänger gleichzeitig drei, vier Sender, die beim kleinsten Anstoß zu schwingen beginnen, das muß ja ein

fürchterliches Durcheinander geben. Man muß die Röhren schwächer heizen, um ihre Schwingungsneigung herabzusetzen, und verringert damit natürlich auch ihre Empfindlichkeit und Verstärkungsziffer bedeutend. Wir müssen also Gegenmaßnahmen gegen ungewollte kapazitive Rückkopplungen schaffen. Eine Möglichkeit zur Unterdrückung ist gegeben durch den

1. Neutrodyneempfänger von Hazeltine.

Hazeltine geht von dem Gesichtspunkt aus, daß durch den kapazitiven Rückkopplungskanal C' jede Spannungsschwankung zwischen A und B auf das Gitter zurückgeführt wird, und zwar so, daß es die dortige Ursache der Anodenstromschwankung noch unterstützt und vergrößert (die bekannte Selbsterregung). Schaltet man nun in den gleichen Kreis eine Anordnung ein, die im gleichen Augenblick eine Spannungsänderung am Gitter erzeugt, die der durch die Rückkopplung C' gelieferten entgegengesetzt gleich groß ist, so ist die Schwingungsneigung aufgehoben. Das geschieht nun durch die Hazeltineschen Ausgleichkondensatoren.

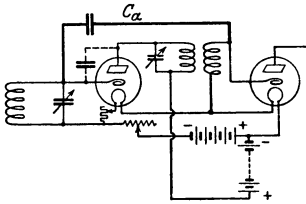


Abb. 95. Ausgleichkondensator nach Hazeltine.

Nach unseren Betrachtungen über die Phasenverhältnisse beim Sender ist es klar, daß der Rückkopplungsweg: Gitterspule $\rightarrow C_a$ eine Spannung am Gitter liefert, die gerade immer umgekehrt der Spannung ist, die durch die schäd-

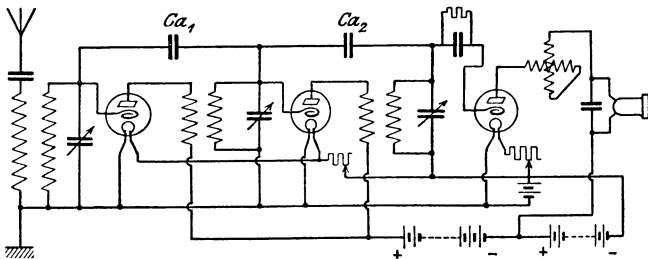


Abb. 96. Neutrodyneschaltung.

liche Röhrenkapazität C' geliefert wird. Die Spannung soll nun aber umgekehrt gleich der Spannung durch ungewollte kapazitive Rückkopplung sein, der Kondensator C_a muß also abgepaßt

sein. Da die Röhrenkapazität klein, wird auch C_a sehr klein gewählt. Man nimmt am besten zwei kurze Endchen isolierten Drahtes, die man nach Belieben zusammendreht und damit einen kleinen Kondensator baut. Die Einstellung einer Hazeltine-Schaltung ist nicht schwer. Man stellt alle Abstimmkreise auf die Welle eines Signals ein, heizt nur die beiden letzten Röhren (Abb. 96) und hört dann meistens eben durch die Kapazität C' der nicht eingeschalteten Röhre (die Empfangsenergie wird durch den Kondensator Gitter I - Anode I und über den Anodentransformator der zweiten Röhre zugeführt) die Zeichen der Station. Man paßt dann C_{a1} so ab, daß die Signale verschwinden, und wiederholt dann den Vorgang für die zweite Röhre. Sind C_{a1} und C_{a2} durch Zusammendrehen des Drahtkondensators in dieser Weise abgeglichen, so erhält man einen höchstempfindlichen Empfänger, der auch bei stärkster Heizung der Röhren nicht schwingt. Ein solcher Apparat ist wegen seiner hohen Abstimmstärke (Selektivität) besonders bei nahen, starken Störsendern sehr brauchbar.

2. Die Brückenschaltung nach Scott-Taggart.

Wie wir gesehen haben, ist es nicht einfach, bei Hochfrequenzkaskadenschaltung eine wirkungsvolle Verstärkung zu erhalten. Man mußte früher zu künstlichen Dämpfungswiderständen, wie Widerstandstransformatoren, unvollkommene Abstimmungen oder positive Gitterspannungen, und zu starker Herabsetzung der Heizung des Glühfadens greifen, um das Selbstschwingen des Verstärkers zu vermeiden. Anstatt die höchstmögliche Verstärkung von 15fach für eine Röhre ausnützen zu können, ging man durch die Vorrichtungen zur Herabsetzung der Schwingungsneigung mit der Verstärkung auf 5fach für eine Röhre herab, sogar viele Hochfrequenzverstärker arbeiteten nur mit einer Verstärkungsziffer $\alpha = 2$. Das Übel bei den alten Dämpfanordnungen lag immer darin, daß die üblichen Röhren immer viel eher zu schwingen beginnen, als sie die höchste Verstärkung erreichen. Ein wirksames Mittel zur Herabsetzung der Schwingungsneigung eines Hochfrequenzverstärkers haben wir in der Neutrodyneschaltung gesehen, ein zweites, das im Prinzip dem von Hazeltine entspricht, ist die Brückenschaltung nach John Scott-Taggart. Auch Scott-Taggart sieht die Rück-

kopplung in der ungewünschten, aber jeder Röhre angeborenen inneren, natürlichen Kapazität C' . Scott versucht eine Neutralisierung dieser Rückkopplung durch eine Brückenschaltung. Die Wheatstonesche Brücke, wohl eine der geistreichsten Erfindungen auf dem Gebiete der Schaltungslehre, gestattet bekanntlich in ihren vielen Abarten ein überaus genaues Abwägen von Spannungszuständen gegeneinander.

In der Brückenschaltung wird eine Hochfrequenzbrücke der gezeichneten Art verwendet. Sind die beiden Kondensatoren C_3 und C_4 genau gleich groß, so kann in dem Schwingungskreis eine noch so starke Energie pendeln, die Punkte G und B_2 werden immer das gleiche Potential haben, es wird nie ein Spannungsunterschied zwischen diesen beiden Punkten bestehen. Ist aber der Kondensator C_3 größer oder kleiner als C_4 , so hat G eine gegen B_2 durch die Kondensatoren beliebig einstellbare Wechselspannung. Wir können mit Leichtigkeit mit diesem „Hochfrequenzpotentiometer“ beliebige Spannungen einstellen. Schalte ich parallel zur Brücke noch einen Kondensator C_5 , so ändert dieser nichts an der Potentiometerwirkung. Wir schalten nun die Brücke als

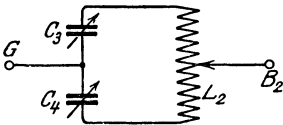


Abb. 97. Hochfrequenzbrücke.

Abb. 98. Hochfrequenzbrücke mit Nebenfadkondensator.

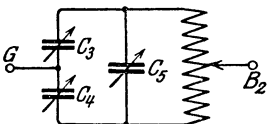


Abb. 98. Hochfrequenzbrücke mit Nebenfadkondensator.

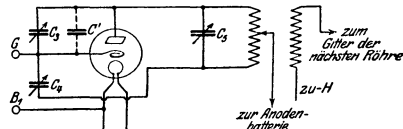


Abb. 99. Hochfrequenzbrücke für eine Röhre.

Sperrkreis in eine Hochfrequenzverstärkerkaskade und legen das Gitter der ersten Röhre an G und führen den Anodenstrom in B_2 zu. Es ist ganz verständlich, daß es immer möglich ist, durch Ausgleich der zu Kondensator C_3 parallel liegenden Röhrenkapazität C' , durch Vergrößern von C_4 das Gitter von der Rückwirkung des Anodensperrkreises freizumachen und dadurch eine Selbsterregung zu verhindern. Das Gitter wird also dauernd in Ruhe bleiben, abgesehen natürlich von den Steuerspannungen, die an $G \div B_1$ liegen, weil es mit der Mitte des Anodenschwingungs-

kreises, an der keine Spannungsschwankungen auftreten, durch die Brücke verbunden ist. Es können also nicht so starke Spannungsstöße zurückgeführt werden wie bei der alten Gitterrückkopplung durch die Eigenkapazität C' , die gerade am Außenpunkt des Sperrkreises, wo die stärksten Spannungsschwankungen auftreten, angreift. Eine ausgeführte Hochfrequenzbrückenschaltung zeigt Abb. 100. In der praktischen Ausführung wählt man am besten die Serienkondensatoren C_R sehr klein als „Einplattenkondensatoren“ (Vernier), da hierdurch die Einstellung sehr erleichtert wird. Die Brückenschaltung hat gegenüber der Neutrodyneschaltung den Nachteil größerer Kompliziertheit, gestattet aber eine genauere Abgleichung. Die Neutrodyneschaltung ist

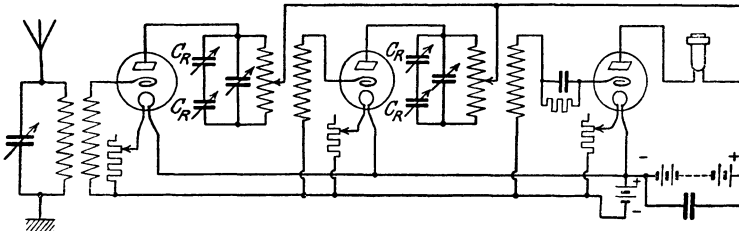


Abb. 100. Brückenschaltung nach J. Scott-Taggart.

im Grunde genommen eine rohe Brückenschaltung, bietet daher eine recht einfache Montage; sie läßt aber nicht eine sichere Einstellung auf Höchstempfindlichkeit zu.

Die Röhrenverbesserungen in Gestalt der Mehrgitterrohre und die Höchstökonomieschaltungen geben in der Tat so gute Resultate, daß man meinen möchte, wir sind an einem Ende, einem Höhepunkt der Empfangstechnik angelangt. So hat auch der moderne Empfangstechniker sich jetzt großenteils auf ein anderes Gebiet geworfen, das er sich eigentlich selbst eröffnet und in seinen Schwierigkeiten verschuldet hat. Die Frage, die den Empfangstechniker jetzt beschäftigt, ist folgende:

Wie mache ich mich von den Störungen starker Nachbarstationen frei, wenn ich im gleichen Wellenband (Rundfunk 200—600 m) schwachen Fernempfang aufnehmen will?

Zuerst war sein Bestreben, seine Station hyperempfindlich zu machen, so daß er die Nachbarstationen ohne Antenne nur mit den Kopplungsspulen aufnahm. Jetzt empört er sich über diese

unerwünschten „Störer“ und will sie eliminieren. So scheint das größte Augenmerk der Empfangsingenieure auf die Steigerung der Abstimmsschärfe, der „Selektivität“ gerichtet zu sein. Aber es ist immer mißlich, einer technischen Entwicklung etwas zu prophezeien, und so wird das Schlußkapitel zeigen, daß man wieder der Röhre zu Leibe gegangen ist, um ihre Anwendbarkeit zu steigern.

VII. Die Tendenzen der modernen Röhrenkonstruktionen.

Nachdem es durch die Anforderungen des Krieges beschleunigt gelungen war, die Vorgänge in der Elektronenröhre, wenigstens bei der Eingitterröhre, mit großer Exaktheit mathematisch darzustellen und in sämtlichen Fällen qualitativ und quantitativ vorauszuberechnen, hatte man zuerst sein Augenmerk in den ersten Friedensjahren darauf gelenkt, durch besonders günstige Formgebungen bei Beibehaltung des normalen Aufbaus auf den höchsten Wirkungsgrad zu bringen und durch geeignete Fabrikationsmethoden den Herstellungspreis weitestgehend herabzusetzen. Als es dann gelungen war, die Evakuierungsmethoden so weit zu verbessern, daß auch die letzten, mit einer ganz besonders großen Zähigkeit an den Metallelektroden sitzenden Gasreste zu entfernen, konnte man dazu übergehen, die Größe der Röhren zu reduzieren und Verstärkeröhren im Streichholzschachtelformat zu bauen. Eine zweite Tendenz ging dahin, neben der Anodenspannung auch den Heizstrom möglichst herabzusetzen. Die ersten Versuche liegen schon weit zurück. Sowohl in Deutschland als auch im Auslande versuchte man Röhren besonders als Starkstromröhren für die Drahttelephonie zu entwickeln, die die hohe Elektronenemission der Oxydkathoden ausnutzen. Wie wir ja in den Anfangskapiteln gesehen haben, zeichnen sich die Oxyde der Erdalkalimetalle durch eine überraschend große Elektronenemission aus; es gelingt schon bei geringen Heiztemperaturen ganz erhebliche Sättigungsströme zu erzielen. Aber die Oxydkathoden zeigten sich sehr widerspenstig, sie brannten bald durch, geben viel Gas ab und waren unzuverlässig in der Emission. Es hatte Jahre gedauert, bis man in der Lage war, sicher arbeitende Röhren zu konstruieren, wie sie jetzt in der Drahtferntelephonie große Verwendung finden.

Ein dritter Weg hat jetzt in der allerneusten Zeit zu einem sehr befriedigenden Resultat geführt; es ist dies die Entwicklung der „Rotglutstrahler“ (Dull emitter). Im Kapitel über Elektronenemission hatte ich die Daten über das Thorium mit einem Ausrufungszeichen versehen, denn das Thorium zeigt eine ganz auffallend starke Elektronenstrahlung. Es gelingt bei Thorium schon bei 600—700° C die für die normalen Röhren üblichen Sättigungsströme zu erzielen. Da das Thorium katalytisch wirkt, braucht nicht einmal der Heizfaden aus Thorium zu bestehen, sondern man bedeckt einen gewöhnlichen Heizfaden mit einer ganz dünnen Thoriumschicht, die nicht dicker als der Durchmesser eines Atoms (!) zu sein braucht. Diese Röhren, „Dull emitter“, sind in England sehr weit entwickelt worden, es gibt Rotglutstrahlerröhren, die bei einer Fadenspannung von 1,5 \mathcal{A} nur 0,06 \mathcal{A} Heizstrom (!) verbrauchen. Man ist also endlich frei von den üblen Heizakkumulatoren, zwei kleine Taschenbatterien genügen vollkommen für den ganzen Apparat.

Die Western Electric hat neuerdings eine Röhre mit 0,025 \mathcal{A} Heizstrom herausgebracht. Ein kleiner Koffer mit zwei Röhren in Armstrong-Schaltung, einer kleinen Rahmenantenne und einem kleinen Lautsprecher gestatten dem Besitzer, unabhängig von jeder zivilisationsfordernden Stromquelle im Gebirge, auf der Vergnügungsjacht, im Auto und auf der Wanderung, fern von allen Kulturstätten doch im Zusammenhang zu bleiben mit dem Leben und Denken der ganzen Welt.

Literatur.

Literatur des 1. Kapitels.

Rutherford, Ernest: Über die Kernstruktur der Atome. 1921. — Sommerfeld: Atombau und Spektrallinien. 1919. — Graetz, Leo: Die Atomtheorie in ihrer neusten Entwicklung. 1922. — Lenard, P.: Über Äther und Materie. 1911. — Stock, A.: Ultra-Struktur-Chemie. 1920. — Campbell: Moderne Elektrizitätslehre.

Literatur des 2. Kapitels.

Hund: Hochfrequenzmeßtechnik. 1922. — Langmuir: Physical Review, Dez. 1913. — Lane: Über den Gleichgewichtszustand bei den von glühenden Körpern entsandten Elektronen. (Jahrbuch, Bd. 16.)

A n h a n g.

Erklärung einiger in vorliegender Schrift angewandter Fremdwörter.

- Ampere:** Einheit der Stromstärke; 1 \mathcal{A} ist der Strom, der in 1 Sekunde bei Durchgang durch eine Silbernitratlösung 1,118 mg Silber ausscheidet.
- Amplitude:** Schwingungs- oder Ausschlagsweite einer Schwingung; meistens in Winkelgraden angeben, bei Wechselströmen und -spannungen entsprechend in \mathcal{A} und \mathcal{V} .
- Anode:** Eintrittsstelle (also Pluspol) eines Stromes in eine elektrolytische Zersetzungszelle oder in ein Entladungsrohr.
- Antenne:** Empfangsorgan für die elektrischen Wellen, das die Änderungen des elektrischen Feldes in Wechselströme umformt. (Hochantenne, Zimmerantenne, Rahmenantenne.)
- Äther:** Ein gedachtes Mittel, das die Fernwirkungen im Elektromagnetismus (Licht, Elektrizität, Magnetismus, Schwerkraft) überträgt. Während der gewöhnliche Raum nur geometrische Eigenschaften besitzt (Länge, Breite usw.), ist Äther der Raum mit elektromagnetischen Eigenschaften.
- Atom:** Kleinstes durch chemische Mittel erhältliches Teilchen der Materie.
- Audiofrequenz:** Bereich der hörbaren Wechselzahlen, d. h. von $16 \div 20\,000$ Wechsel in der Sekunde = $16 \div 20\,000$ Hertz. (1 Hertz = 1 Periode in der Sekunde.)
- Audion:** Empfangsröhre, die die unhörbare Hochfrequenz in Hörfrequenz umformt.
- Autodyne:** Selbsterreger = Vorrichtung, die selbst Schwingungen erzeugt.
- Charakteristik:** Kennlinie = zeichnerische Darstellung der gegenseitigen Abhängigkeit von Strom- und Spannungsverhältnissen.
- Coulomb:** Einheit der Strommenge; 1 Cb ist diejenige Strommenge, die bei 1 \mathcal{A} in einer Sekunde durch den Leiter fließt.
- Detektor:** Ventilartig wirkende Zelle zur Gleichrichtung von Hochfrequenzströmen.
- Dullemitter:** Rotglutstrahler; Röhren, die eine Thoriumkathode besitzen und einen sehr kleinen ($0,25 \div 0,06 \mathcal{A}$) Heizstrom benötigen.
- Dynatron:** Amerikanische Schwingungsröhre.
- Elektrode:** Leitungseinführung in eine elektrolytische Zelle oder in ein Entladungsrohr.
- Elektron:** Kleinstes Teilchen der materiell gedachten Elektrizität („Elektrizitätsatom“).
- Emission:** Aussendung, Ausstrahlung.

Frequenz: Wechselzahl einer Schwingung in der Sekunde:

$$\text{Hochfrequenz} = 100000 \div 500000 \frac{\text{Perioden}}{\text{sec.}} \left(1 \frac{\text{Periode}}{\text{sec.}} = 1 \text{ Hertz.} \right)$$

$$\text{Mittelfrequenz} = 20000 \div 100000 \text{ Hertz.}$$

$$\text{Hörfrequenz} = 20 \div 20000 \text{ Hertz.}$$

Funktion: Mathematische Darstellung der gegenseitigen Abhängigkeit zweier oder mehrerer Erscheinungen voneinander.

Generator: Energieerzeuger.

Heterodyne: Fremderregung; Hilfssender zur Erzeugung von Überlagerungsschwingungen.

Honeycombspule: Selbstinduktionsspule, bei der durch besondere Wicklungsart die Eigenkapazität herabgesetzt ist. (Honigwabenspule, Zickzackwindung.)

Hypothese: Vorstellung über einen noch unbekanntem Vorgang, wodurch die Voraussage wahrscheinlicher Erscheinungen ermöglicht wird.

Hysteresis: ist das Nachhinken magnetischer und dielektrischer Erscheinungen hinter den erzeugenden Ursachen besonders bei Eisen und Isolierstoffen. Bei Wechselströmen hoher Wechselzahl werden hierdurch nicht unerhebliche Verluste hervorgerufen.

Induktion: ist die Beeinflussung von Leitern durch die Kraftlinien magnetischer oder elektrischer Felder.

Impedenz: Wechselstromwiderstand; die Impedanz hat meistens ganz vom Gleichstromwiderstand abweichende (kleinere oder größere) Werte.

$$\text{Impedanz} = Z = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^2}; \quad R = \text{Gleichstromwiderstand}$$

in Ohm; L = Selbstinduktion in Henry; C = Kapazität in Farad; $\omega = 2 \pi \nu$; ν = Frequenz in Perioden pro Sekunde; Z in Ohm.

Interferenz: Schwebungen; sie treten auf, wenn zwei Schwingungen verschiedener Periodenzahl zusammentreffen.

Kapazität: Eigenschaft einer elektrischen Anordnung, Elektrizität in sich aufzunehmen. Ein Kondensator ist ein solcher Elektrizitätssammler; Maßeinheit ist das Farad. $1 \text{ F} = 10^6 \mu\text{F}$ (Mikrofarad); $1 \mu\text{F} = 900000 \text{ cm}$.

Kaskade: Stufenförmige Hintereinanderschaltung von Schaltorganen.

Kathode: Austrittsstelle (also Minuspol) eines Stromes in eine elektrolytische Zersetzungszone oder in ein Entladungsrohr.

Kelvin: Maßeinheit der absoluten Temperatur: $0^\circ \text{ Kelvin} = -273^\circ \text{ C}$.

Kenotron: Hochspannungsgleichrichter in Form eines Glühkathodenrohrs mit absolutem Vakuum.

Konstante: unveränderliche Größe. constant = const. = c. = unveränderlich.

Kontrolle: Beeinflussung eines Hochfrequenzgenerators durch Sprechwechselströme.

Materie: Träge Masse im Gegensatz zum Äther. (Materie besitzt Gewicht.)

Modulation: Grad und Form der Beeinflussung eines Hochfrequenzstroms durch Sprechströme.

Molekül: Kleinstes, durch mechanische Teilung erreichbares Teilchen der Materie.

Neutrodyne: Schaltanordnung, bei der Eigenschwingungen (störendes Pfeifen usw.) neutralisiert = aufgehoben sind.

Niveau: Linie oder Fläche gleicher Bestimmungszahlen.

Ohm: Einheit des Widerstands: 1 O = Widerstand eines Quecksilberfadens von 1,063 mm Länge und 1 mm² Querschnitt.

Phase: Phase ist das zeitliche Verhältnis einer Schwingung zu einem gewählten Nullpunkt oder zweier Schwingungen zueinander.

Pliotron: ist der amerikanische Name für die Eingitterlampe.

Pliodynatron: ist die Kombination von Pliotron und Dynatron.

Potential: ist das Spannungsverhältnis eines Körpers gegen das absolute 0-Potential, den Elektronenvorrat der Erde. Die Erde ist der größte Leiter, der unseren Messungen zugänglich ist; wir setzen daher sein Potential gleich 0. Die Spannung zweier Leiter ist die Potentialdifferenz zwischen beiden.

Potentiometer: ist eine Schaltanordnung zur Einstellung beliebiger Spannungen.

Primär: Primär ist bei zwei miteinander verbundenen (gekoppelten) Stromkreisen derjenige Kreis, der dem Stromerzeuger zunächst liegt.

Reduktion: ist die Zurückführung einer Größe auf einen kleineren Wert.

Reflexschaltung: ist eine Schaltanordnung, bei der die einzelnen Röhren zur Hoch- und Niederfrequenzverstärkung gleichzeitig herangezogen werden.

Relais: Ein Relais ist ein schalttechnisches Zwischenglied, das zur Umwandlung schwacher Ströme in stärkere dient.

Resonanz: ist die durch den Gleichtakt zweier gekoppelter Schwingungen hervorgerufene Steigerung der Ausschlagweiten der erregten Schwingungen.

Selektivität: Ein Empfänger ist selektiv, wenn er gestattet, Stationen mit geringen Wellenlängenunterschieden störungsfrei aufzunehmen.

Sekundär: ist bei zwei miteinander gekoppelten Stromkreisen derjenige Kreis, der dem Stromempfänger zunächst liegt.

Skalar: ist ein Meßwert, bei dem nur die absolute Größe festgestellt wird.

Synchronismus: ist die genau zeitliche Übereinstimmung zweier Vorgänge.

Transformator: ist ein Umformer für Wechselspannungen. Ein Transformator besteht in den meisten Fällen aus zwei Spulen, die durch ein magnetisches Feld gekoppelt sind.

Tungar: ist ein Glühkathodengleichrichter mit Edelgasfüllung, der für die Gleichrichtung starker Ströme geeignet ist.

Ultraudion: ist ein Audionempfänger mit magnetischer Rückkopplung.

Vakuum: ist ein Raum, aus dem das Gas bis auf den letzten Rest entfernt worden ist.

Vektor: ist ein Meßwert, bei dem neben der absoluten Größe auch die Richtung festgestellt wird.

Vernier: (Name des Erfinders des Nonius) ist eine Feinstelleinrichtung für Drehkondensatoren, Heizwiderstände usw.

Umrechnungstabellen.

Tabelle zur Umrechnung MF in cm: MH in cm.

1 $MF = 900\,000$ cm		1 $MH = 10^{-6} H = 1000$ cm	
1	$MF = 900\,000$ cm	1 000 000	$MH = 1$ $M = 10^9$ cm
0,9	" = 810 000 "	100 000	" = 0,1 " = 10^8 "
0,8	" = 720 000 "	10 000	" = 0,01 " = 10^7 "
0,7	" = 630 000 "	1 000	" = 0,001 " = 10^6 "
0,6	" = 540 000 "	100	" = 10^{-4} " = 100 000 "
0,5	" = 450 000 "	10	" = 10^{-5} " = 10 000 "
0,4	" = 360 000 "	1	" = 10^{-6} " = 1 000 "
0,3	" = 270 000 "	0,1	" = 10^{-7} " = 100 "
0,2	" = 180 000 "	0,01	" = 10^{-8} " = 10 "
0,1	" = 90 000 "	0,001	" = 10^{-9} " = 1 "
0,01	" = 9 000 "		
0,001	" = 900 "		
0,0001	" = 90 "		

Bei einer viellagigen Spule erhält man bei geringster Drahtlänge die größte Selbstinduktion, wenn:

$$r_m : l : d = 1,5 : 1,2 : 1.$$

Es ist dann:

Selbstinduktion in Henry = $2,56 \cdot L \cdot n \cdot 10^{-9}$ H

$$r_m = \frac{R + r}{2} = \text{Durchschnittsradius } [R = \text{äußerer Halbmesser} \\ r = \text{innerer " }].$$

l = axiale Länge der Spule; $d = R - r$ = Dicke der Wicklung;
 L = Länge des gesamten Drahtes; n = Windungszahl.

Tabelle zur Umrechnung von engl. Drahtstärken in metrisches Maß.

SWG = Imperial Standard Wire Gauge.

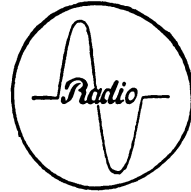
s. s. c. = 1 × Seide umspinnen

d. s. c. = 2 × „ „

s. c. c. = 1 × Baumwolle umspinnen

d. c. c. = 2 × „ „

WG	Engl. Zoll	mm	WG	Engl. Zoll	mm	WG	Engl. Zoll	mm
7/0	0,500	12,70	13	0,092	2,33	32	0,0108	0,274
6/0	0,464	11,78	14	0,080	2,03	33	0,0100	0,254
5/0	0,432	10,97	15	0,072	1,83	34	0,0092	0,233
4/0	0,400	10,16	16	0,064	1,62	35	0,0084	0,213
3/0	0,372	9,45	17	0,056	1,42	36	0,0076	0,193
2/0	0,348	8,84	18	0,048	1,22	37	0,0068	0,172
0	0,324	8,23	19	0,040	1,01	38	0,0060	0,150
1	0,300	7,62	20	0,036	0,914	39	0,0052	0,132
2	0,276	7,01	21	0,032	0,813	40	0,0048	0,122
3	0,252	6,40	22	0,028	0,711	41	0,0044	0,111
4	0,232	5,89	23	0,024	0,610	42	0,0040	0,101
5	0,212	5,38	24	0,022	0,559	43	0,0036	0,091
6	0,192	4,87	25	0,020	0,508	44	0,0032	0,081
7	0,176	4,47	26	0,018	0,457	45	0,0028	0,071
8	0,160	4,06	27	0,0164	0,416	46	0,0024	0,061
9	0,144	3,65	28	0,0148	0,376	47	0,0020	0,0508
10	0,128	3,25	29	0,0136	0,345	48	0,0016	0,0406
11	0,116	2,94	30	0,0124	0,315	49	0,0012	0,0305
12	0,104	2,64	31	0,0116	0,294	50	0,0010	0,0254



Spezialfabrik für Radio-Apparate



Radiofrequenz G.m.
b. H.
Berlin-Friedenau / Niedstr. 5
Telefon: Rheingau Nr. 8046 / 8047 / 8066
Telegramm-Adresse: „Variometer, Berlin“



**Defektoren / Dreh-Konden-
satoren / Lautsprecher so-
wie sämtliche Zubehörteile**

Radiowerk E. Schrack

Wien XVIII / Schumanngasse 31

Telephon: 19 773 – Telegramm-Adr.: Audionwerk Wien

Wir erzeugen:

Apparate für drahtlose Telegraphie und drahtlose Telephonie

Insbesondere:

Röhrensender
Antennenempfänger
Rahmenempfänger
Hochfrequenzverstärker
Niederfrequenzverstärker
Wellenmesser
Erregergeräte
Kapazitätsmeßbrücken
Präzisionsdrehkondensatoren
usw.

Verstärkeröhren Senderöhren

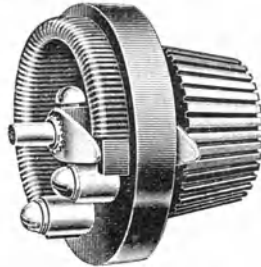
Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.



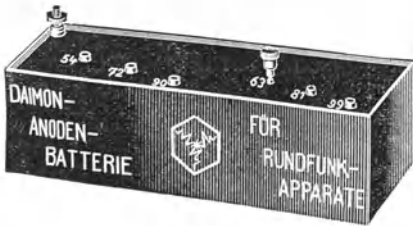
Röhren



Fassungen



Heizregler



Anodenbatterien



Heizbatterien

Komplette Radio-Apparate

sowie sämtliche Einzelteile stellen wir im eigenen Betriebe in

Präzisions-Ausführung

her und **garantieren** deshalb für **beste**
Empfangsergebnisse

Die bekannte Schutzmarke



bürgt für Qualität
und
Betriebssicherheit

DAIMON

Verlangen Sie daher überall die Original-„Daimon“-Erzeugnisse!

Elektrotechnische Fabrik Schmidt & Co
Berlin N 39, Sellerstraße 13, Sp.

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.

Bibliothek des Radio-Amateurs

Herausgegeben von

Dr. Eugen Nesper

Fertig liegen vor:

1. Band: **Meßtechnik für Radio-Amateure.** Von **Dr. Eugen Nesper.** Mit 48 Textabbildungen. (IV u. 50 S.) 1924.
0.90 Goldmark / 0.25 Dollar
2. Band: **Die physikalischen Grundlagen der Radio-technik** mit besonderer Berücksichtigung der Empfangseinrichtungen. Von **Dr. Wilhelm Spreen.** Mit 111 Textabbildungen. (VI u. 137 S.) 1924. 2.10 Goldmark / 0.50 Dollar
3. Band: **Schaltungsbuch für Radio-Amateure.** Von **Karl Treyse.** Mit 140 Textabbildungen. (IX u. 49 S.) 1924.
1.50 Goldmark / 0.40 Dollar
5. Band: **Der Hochfrequenz-Verstärker.** Ein Leitfaden für Radio-Techniker. Von **Max Baumgart,** Ingenieur. Mit 27 Textabbildungen. (VII u. 32 S.) 1924. 0.75 Goldmark / 0.20 Dollar

In Vorbereitung befinden sich:

Formeln und Tabellen. Von **Dr. Wilhelm Spreen.**

Stromquellen. Von **Dr. Wilhelm Spreen.**

Die Telephoniesender. Von **Dr. P. Lertes.**

Innenantenne (Zimmer- und Rahmenantenne). Von **Hellmuth C. Riepka.**

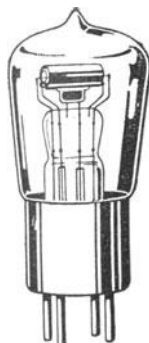
Unterricht im Morsen. Von **I. Albrecht.**

Der Niederfrequenz-Verstärker. Von **O. Kappelmayer.**

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.

Audion-Röhren

bester Qualität liefert



Loewe-Audion

G. M. B. H.

Berlin-Friedenau

Niedstraße 5

Telefon Rheingau: 8046, 8047, 8066 Telegrammadresse: Laborloewe

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.

Radio-Amateure!

Wir liefern außer
kompletten Empfangsapparaten jeglichen Systems:

Alle Einzelteile zur Selbsterstellung

davon einige nur unter Berücksichtigung der
postalischen Vorschriften

Doppelkopfhörer
Drehkondensatoren
Blockkondensatoren
Detektoren
Audionröhren

Widerstände
Transformatoren
Anodenbatterien
Akkumulatoren
Antennenmaterial usw.

Preislisten kostenlos / Fachmännische Beratung
Zeitschriften und Fachliteratur stets vorrätig

Nesper, Der Radio-Amateur M. 11.—
Günther, Der praktische Radio-Amateur.. M. 6.—
Kappelmeyer, Radio im Heim M. 1.75
Günther, Radiotechnik M. 2.—
Fitze, Handbuch des Rundfunkteilnehmers M. 2.—
Lertes, Der Radio-Amateur M. 7.50

Mineralien
(Bleiglanz, Pyrit etc.)

*

S. Schroppsche Lehrmittel - Handlung

(früher Amelang'sche Lehm.-Hdlg.)

Dorotheenstraße 53

Berlin NW 7

Dorotheenstraße 53

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.



**Radio-Apparate für den
deutschen Rundfunkverkehr
Radio-Apparate und Einzelteile
für Export
Gleit-Widerstände**

Mehrere D. R. P. und D. R. G. M.
Berechtigte Benutzung der Telefunken-Schutzrechte

Zur Herstellung von Rundfunkgerät in ganz Deutschland zugelassen
Eigene Fabrik — eigenes physikalisch-technisches Laboratorium

Watt Elektrizitäts-Aktiengesellschaft, **Dresden-N 6**

Drahtanschrift: Wattaktien Dresden / Fernsprecher: 10589, 19644, 17100
A B C-Code 5th Ed. — Rud. Mosse-Code

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.

DER RADIO-AMATEUR

ZEITSCHRIFT FÜR FREUNDE
DER DRAHTLOSEN TELEPHONIE UND TELEGRAPHIE
ORGAN DES DEUTSCHEN RADIO-CLUBS

Unter ständiger Mitarbeit von
Dr. Walter BURSTYN-Berlin, Dr. Peter LERTES-Frankfurt a. Main,
Dr. Siegmund LOEWE-Berlin und Dr. Georg SEIBT-Berlin u. a. m.
HERAUSGEGEBEN VON DR. E. NESPER-BERLIN

Bisher sind erschienen:

I. Jahrgang (1923) Heft 1 — 5
II. Jahrgang (1924) Heft 1 — 4

Erscheinungsweise: Ab 1. April 1924 vierzehntägig, Mittwochs,
im Umfange von je 20—24 Seiten. Jährlich 26 Hefte.

Bezugspreis: Für das Inland pro Monat April 1924 0,90 Goldmark, Einzelheft 0,40 Goldmark. Für das Ausland vierteljährlich 0,65 Dollar, bezw. den Gegenwert des Dollars in der betreffenden Landeswährung, bei Kreuzbandübersendung zuzüglich Versandauslagen von 0,25 Dollar.

(Die Auslieferung erfolgt vom Verlag Julius Springer in Berlin W 9)

Der „Radio-Amateur“, dessen 7. Heft (Februarheft des 2. Jahrgangs) in 50000 Exemplaren an feste Abonnenten und im Einzelverkauf Absatz findet, ist die erste und immer noch die einzige Zeitschrift, die das Gesamtgebiet der drahtlosen Telephonie und Telegraphie für Amateure ernsthaft und belehrend behandelt. Im bewußten Gegensatz zu den schnell aufgeschossenen reinen Unterhaltungs- oder Programm-Zeitschriften bringt der „Radio-Amateur“ in jedem Heft von anerkannten Spezialisten geschriebene Aufsätze, die den Anfänger in das vielseitige und nicht immer einfache Gebiet der drahtlosen Telephonie und Telegraphie einführen. Der „Radio-Amateur“ wird von Dr. Eugen Nesper herausgegeben, einem Fachmann, der an der Entwicklung dieses Gebietes seit über 20 Jahren tätig mitgearbeitet hat. Was an bemerkenswerten Neuerungen auf technischem Gebiet oder wissenschaftlichen Entdeckungen in der ganzen Welt vor sich geht, bringt der „Radio-Amateur“ seinen Lesern in kürzester Frist. Der „Radio-Amateur“ ist die Zeitschrift, die sich der Liebhaber, der Student, der höhere Schüler, der Techniker und der technisch interessierte Laie halten muß, wenn er in dieses interessante Fachgebiet eindringen und mehr sein will, als nur der von der Reichspostverwaltung mit einer Lizenz versehene Rundfunkabonnent, der wohl Musik und Nachrichten hört, dem aber die fachwissenschaftlichen Zusammenhänge immer ein Rätsel bleiben.

Verlag von Julius Springer und M. Krayn, Berlin

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.

**Radio-Apparatebau
Richard Jahre**

Berlin-Karlshorst

Hentigstraße 14 a

*

Wellenmesser

*

Spezialität:

Amateur-Bedarf

in technisch einwandfreier
Qualität

*

Fordern Sie meine Druckschrift

„*Technische Ratschläge*“

ein

Verlag von Julius Springer in Berlin W 9

Der Radio-Amateur

„Broadcasting“

Ein Lehr- und Hilfsbuch für die Radio-Amateure
aller Länder

Von

Dr. Eugen Nesper

Vierte Auflage

Mit 377 Abbildungen. (XIX und 368 Seiten.)

Gebunden 10 Goldmark / Gebunden 2.75 Dollar

Aus dem Inhalt: I. Definition und Berechtigung des Radio-Amateurbetriebes. Was ist Broadcasting? — II. Mechanismus der Radiotelegraphie und -telephonie. — III. Auszug aus der Theorie. Wichtige Formeln. Diagramme. Tabellen. — IV. Wie sieht ein Radio-Broadcasting-Sender aus? — V. Der Radioempfänger. — VI. Empfangsschaltungen. — VII. Die Antenne. — VIII. Die Verstärker und Lautsprecher. — IX. Normale Empfängereinzeltelle der Radioindustrie. — X. Universalempfangsapparat und Radioexperimentierkästen. Wie der Amateur einen Empfänger sich selbst zusammenbaut. — XI. Wie baut sich ein amerikanischer Amateur seinen Empfänger selbst? — XII. Stromquellen. Netzanschlußgerät. Ladevorrichtungen. — XIII. Prüf- und Meßinstrumente. — XIV. Lehrapparaturen. Morsezeichenlehrapparate — XV. Radioamateurliteratur. — Sachverzeichnis. — Nachtrag. Stundenplan der europäischen Telephoniesender.

Radio-Schnelltelegraphie. Von Dr. Eugen Nesper. Mit 108 Abbildungen. (XII u. 120 S.) 1922. 4.50 Goldmark / 1.10 Dollar

Elementares Handbuch über drahtlose Vacuum-Röhren. Von John Scott-Taggart, Mitglied des Physikalischen Institutes London. Ins Deutsche übersetzt nach der vierten, durchgesehenen englischen Auflage von Dipl.-Ing. Dr. Eugen Nesper und Dr. Siegmund Loewe. Mit 136 Abbildungen im Text. In Vorbereitung.

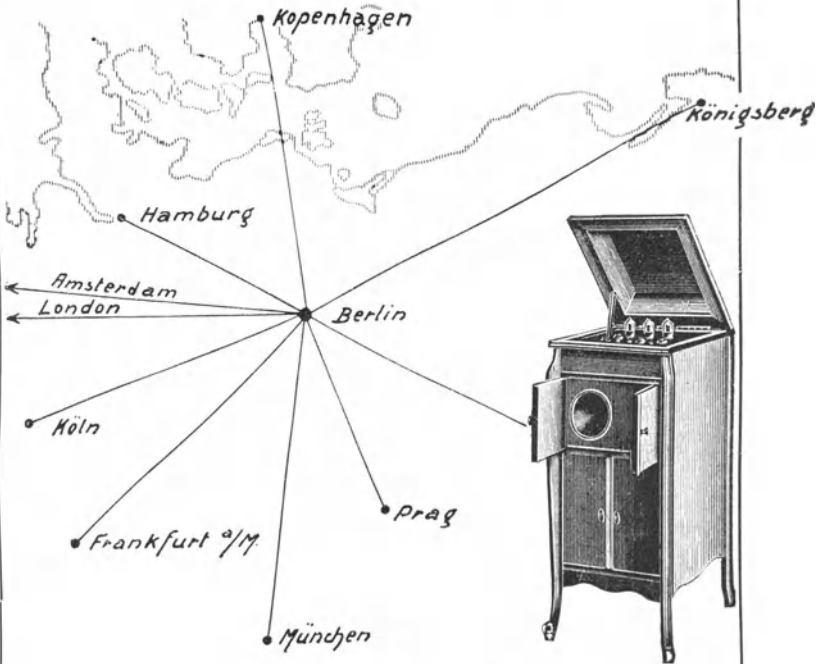
Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar

Dr. K. Pfandt

DEUTSCHE RADIO-APPARATE-FABRIK

G. M. B. H.

BERLIN S 14



Spezialfabrik für

Radio-Amateurgeräte

Fabrik: Berlin N 39, Willdenowstr. 4

Verkaufsabteilung: Berlin S 14, Neue Jakobstr. 4

Telegramm-Adresse: Audiontyp Telephon: Moritzplatz 5809
(Telefunken-Bauerlaubnis)

Die Errichtung und der Betrieb von Funksende- und Funkempfangseinrichtungen in Deutschland sind ohne Genehmigung der Reichstelegraphenverwaltung verboten und strafbar.