

第一次全国电真空器件 专业学术會議論文选集

中国电子学会电真空器件专业委员会
北京市电子学会电真空器件专业组 合編

国防科委出版

出版者的話

本論文選集是根據 1963 年 7 月由中國電子學會和北京市電子學會在北京聯合召開的電真空器件專業學術報告會上發表的論文編選的。全書分五個部分包括論文 49 篇。

本選集部分地反映了我國電真空器件專業的工程技術工作者近年來的科研成果。對電真空器件專業的工程技術人員全面地了解我國電真空器件工業的現代技術水平是有參考價值的。

為了便利讀者並利于交流，還將本書的五個部分分別以分冊形式出版單行本。

第一次全國電真空器件專業學術會議論文選集

中國電子學會電真空器件專業委員會合編
北京市電子學會電真空器件專業組

*
國防工業出版社 出版

北京市各刊出版業營業許可證川字第 074 号

國防工業出版社印刷廠印製 內部發行

*
787×1092¹/16 印張 35⁵/8 858 千字

1964年12月第一版 1964年12月第一次印刷 印數：0,001—1,600 冊
統一書號：N15034·889 定價：（科八-2）7.20 元

前　　言

1963年7月由全国电子学会及北京市电子学会在北京联合召开了全国电真空器件专业学术报告会，会上宣读了80余篇论文。会议委托北京市电子学会负责收集论文，由有关同志组成论文选集的编审小组，负责论文选集的编选工作。经校阅决定刊载49篇。本选集按论文的性质及内容分成五部分，即一、超高频技术及超高频管（14篇）；二、电子枪及电子束聚焦（7篇）；三、阴极（17篇）；四、工艺、材料及设备（6篇）；五、其他电子管（5篇）。由于论文收集时间较长且审校人员有限，延至今日出版，特向作者及读者们致以歉意。

编　者
1964年5月

目 录

前言.....	3
第一部分 超高频技术及超高频管.....	5
第二部分 电子枪及电子注聚焦.....	169
第三部分 阴极.....	245
第四部分 工艺、材料及设备.....	123
第五部分 其他电子管.....	481

第一部分

超高頻技术及超高頻管

目 录

第一部分 超高频技术及超高频管

- | | |
|----------------------------|--------------|
| 毫米波及亚毫米波段相干性功率源的发展近况——文献综述 | 任裕安(7) |
| O型返波管的振荡特性的实验研究 | 张肇仪、滕大軍(19) |
| 返波振荡器中寄生调制的研究 | 喻岳青等(26) |
| 聚焦磁场对O型返波振荡的影响 | 龚中麟、徐承和(35) |
| 新型超高频放大器——负电导再生放大器的工作状态 | 陈钟謀(43) |
| 介质夹持螺旋线的色散特性 | 张克潜(50) |
| 螺旋转行波管的波导耦合 | 顾本立等(71) |
| 测量色散特性的等效网络法 | 沈致远(87) |
| 直角坐标电抗网 | 沈致远、陈抗生(102) |
| 三厘米波段介质电特性的量测 | 汪原仁(118) |
| 热丝式微波标准噪声源 | 唐鹏千(125) |
| 混合气体放电的微波噪音 | 柯錦松等(136) |
| 等离子体的微波噪音 | 林俊琛(150) |
| 微波精密衰减器衰减片表面电阻的选定和控制 | 芮 杰(160) |

毫米波及亚毫米波段相干性功率源的发展近况——文献综述

任裕安

摘要

文中简述了毫米波段和亚毫米波段电磁能的应用。对近年来利用电子束产生这两个波段电磁能的新物理方法作了简要概述，文中只对那些较有希望的物理方法予以讨论。文中着重介绍近年来毫米波电子管（“O”型及“M”型）的新进展及其进程中的主要问题，并讨论了这两个波段相干性功率源的发展趋势。

一、引言

随着科学技术的发展，特别是尖端科学的出现，人们对于波长短于1厘米的电磁能量的需要日益迫切。人们把电频率在30至300GC（ $1GC=10^9$ 赫兹）或波长为10毫米至1毫米的电磁波称为“毫米波”，而把电频率在300至3000GC或波长为1毫米至0.1毫米的电磁波称为“亚毫米波”。它们是很重要的波段。特别是亚毫米波还未被人们完全掌握。这两个波段的电磁波有其独特之处：电频率极高、自由空间波长极短。人们对这两个波段感兴趣的原因是由于在这些波段工作的电气系统有极宽的工作频带，极高的方向性和较小的体积，并且一些物质的吸收线谱也处在这两个波段中。

根据已发表的文献介绍，这两个波段的电磁波有以下的一些用途：

1. 超级多路通信

由于载频极高，相应的通频带的绝对量可以很大，例如同样是5%的通频带，当载频为3000兆赫（即波长为10厘米）时，通频带的绝对量为150兆赫，而当载频为300GC（即波长为1毫米）时，通频带的绝对量为15GC，相当于频率为0至3000兆赫的5倍，可见其通信容量是惊人的。

2. 宇宙航行中的通信

由于这两个波段的波长很短，在相应的电气系统中元件的尺寸可以很小，特别是通信系统的天线尺寸可以大为缩短，而且仍能保持着很高的定向性。电磁波射束可以限制在狭窄的范围内。这对于没有大气吸收的宇宙空间通信特别有利。

3. 具有高度保密性的地面通信

毫米波通信系统的天线尺寸小、方向性强，在传输线路上电磁波功率的利用率就很高。信息被限制在极小空间内，就不容易被偷听与干扰。大气中的水份及其他化学元素对毫米波的吸收亦可保证这种通信系统的保密性。选择合适的频率与功率，可以在特定的通信距离内保证有效的通信。超过这个距离，漏出的信息会被大气吸收掉。

4. 宇宙飞船返航时与地面的通信

当宇宙飞船返回地面时，其速度极高，与大气摩擦的结果就会产生一个电离壳层将飞

船包围，凡频率低于这个电离层的等离子体频率的电磁波都透不过这个壳层。因此，在这种艰巨航行的最后几分钟有与地面断绝联络的危险。而长的毫米波可以安全透过这种电离壳层。在大多数的情况下，频率在30GC以上的通信系统就可以与地面建立不中断的联系。

5. 雷达电视

毫米波的频率极高，可以采用极短的脉冲调制，因而可使雷达有高度的分辨力，在雷达的显示管屏幕上可以看出被测物体的轮廓。因而就能实现雷达电视。而且大气中的水份及其他元素对毫米波各有不同的反射率，因此为肉眼所不能观察到的“气旋”、风暴、大气的急剧运动等完全可以用毫米波雷达来探测。这对准确的气象预报极有帮助。

6. 作为参量放大器和微波量子放大器的激励源

微波量子放大器和晶体参量放大器都需要频率比讯号频率高几倍的功率源作为激励电源（泵浦源），而激励源的频率愈高，其等效噪音温度愈低，在短厘米波段的量子放大器与参量放大器都需要毫米波的激励源。

7. 测量高温等离子体的性能

在可控热核反应的研究中，对高温等离子体的浓度、温度与存在时间的测量极为重要。毫米波通过等离子体时被吸收并发生相移，测出被吸收量与相移量就可推算出等离子体的温度、浓度等物理性能。这种间接测量方法的最大优点是，在测量时，并不扰动等离子体本身的反应。

8. 测量物质结构的特性

有很多种物质的分子跃迁吸收线谱是在毫米波及亚毫米波段。因此这些波段的波谱仪对研究物质结构将是一种有力的工具。

以上仅是这些波段许多种应用的几个例子。对这些波段人们还未能完全掌握，有许多有用的特性还未发现。一些工业先进的国家正在大力开展毫米波及亚毫米波的研究工作。在这些研究工作项目当中，以研制毫米波及亚毫米波功率源为重点。如果手头上没有这两个波段的能源，就谈不上对这种电磁波的其他物理性能的研究与应用了。

以前，这两个波段的电真空器件还未到达实用阶段时，人们大都采用无源倍频法，利用晶体二极管或其他非线性元件，将厘米波能量倍频。这种倍频法只能获得微瓦至毫瓦级功率，因此其实际用处不太大。

目前，这两个波段的电真空器件，经过人们的长期努力，已经达到实用阶段，有正式工业产品了。这些产品，大多数是利用厘米波段的管型按缩尺原理设计的。这是人们克服一系列工艺上的困难的结果。采用新的物理方法来产生这两个波段的电磁波也有很大进展。本文准备评述的器件是：（1）采用电子束与微波线路的电磁场作用原理的电真空器件；（2）采用新的物理方法的器件。无源倍频器件及量子器件不在文中讨论。

二、产生毫米波及亚毫米波的一些物理方法

在研究毫米波和亚毫米波的工作中，功率源的研制始终是一个最关键的问题。人们不单努力去改进现有的管型，使之能在这些波段内很好地工作，而且也尽力寻找新的物理方法，用来产生短波长的电磁波。下面将简要评述一下近年来出现的一些有实用意义的、并

且也有一定实验数据的新物理方法。

在原理上說，产生电磁波有两种方法：一种是所謂經典力学方法，用电磁場来减速运动的电子，使电子的动能或位能变换为电磁能；另一种是所謂量子力学方法，利用电磁场与适当的物质相作用，使物质的能态从高的跃迁到低的能态而辐射出电磁波。微波波段的电子管就是第一种方法的典型，而微波或光量子放大器就是第二种方法的典型。本文只討論第一种方法的新成就，第二种方法就不介紹了。

利用新的物理方法工作的器件可大致分为三个类型，它们是：1) 驻波器件；2) 行波器件；3) 加速辐射器件。

1. 驻波器件

驻波器件利用电子束与驻波场作用的原理工作。根据厘米波段的谐振腔形式，按缩尺原理设计毫米波段的谐振腔，腔的尺寸非常细小，例如，用于四毫米波段的反射式调速管中腔的尺寸是：腔外径 1600 微米；腔高 700 微米；束通路 250 微米。整个腔的尺寸非常细小，加工就很困难。于是人们想出了一些新的方案，它们是：

① 用高次模圆柱型腔与电子作用

利用圆柱型腔的 TM_{0mn} 模式的纵向电场与高速电子束作用。电子束预先用一单腔微波加速器使电子达到 0.8MeV 的能量。在进入一 TM_{0-3-11} 模圆腔之前，用几千瓦的 10 厘米波段的微波对电子束预调制。据报道在 8.3 毫米波段曾获得峰值功率为 90 瓦 2 微秒宽度的毫米波，最短波长曾得到 3.14 毫米。

② 用光学的 Fabry Perot 干涉仪与电子作用

在光学系统中，干涉仪就具有微波技术中的谐振腔的作用，光学系统的整个尺寸一般比工作波长大很多，但在干涉仪中的电磁场是横电磁波模。要使电子束能够与横电磁波相比作用，就要波的传播方向与电子的运动方向有一少于 90° 的交角，这样，在电子束的前进方向上就有一纵向的电场分量。

为了使波与电子束同步，波的传播速度要用介质减慢。根据上述的一些想法，设计了一种实验装置，图 2.1 是其示意图。在干涉仪中，用横截面为 A 厘米 2 的 TEFLON 圆柱填充，两个反射金属板间的距离为 D ，其中一个金属板装上一圆型栅网，使有极化的辐射波充，用一个 10 厘米波段的微波电子加速器 (REBATRON) 加速电子，束流为能用透镜聚焦。用一个 10 厘米波段的微波电子加速器 (REBATRON) 加速电子，束流为 14 毫安，直流速度为 0.88MeV，当 A 为 46 厘米 2 ， D 为 8.5 厘米时，在频率为 39GC 时得到 150 毫瓦的输出功率。

2. 行波器件

利用电子与慢行波相互作用早为人们所熟知，但在短波长工作时，慢波结构不容易加工，人们想出了一些新的方案。它们是：

① 契林科夫辐射器

电磁波在介质中运动，其相速慢于光速，这种介质的折射率必须大于 1。而带电体在介质中运动时，当其速度大于波在介质中的传播速度时，就会引起电磁能的辐射，这就称为契林科夫辐射。实际结构是在介质中开一个电子束通路，使电子能自由通过。同时因单个电子所激发的电磁波是非相干性的，只有预先使电子束有密度调制，才能得到相干性辐射。为了使电磁波很好的发射至空间去，介质按一定尺寸作成角锥状，则电磁波平行于角射。

锥軸辐射出去。图 2.2 是这种方案的示意图。据报导，用这种装置在波长为 8.31 毫米时有 0.58 瓦輸出，用 10 厘米波能量預調电子束，束的平均直流为 43 毫安。

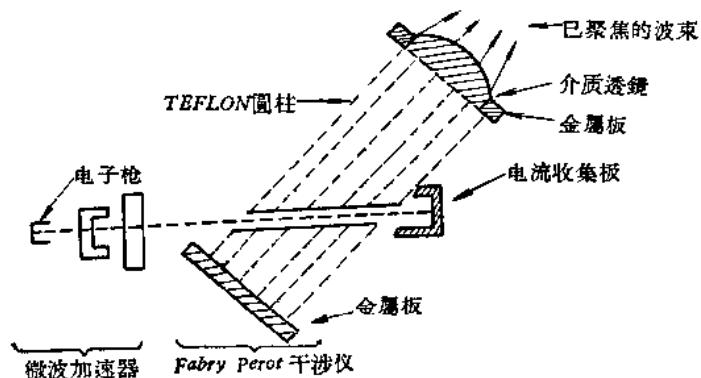


图2.1 用电子束去激励 Fabry Perot 干涉仪。

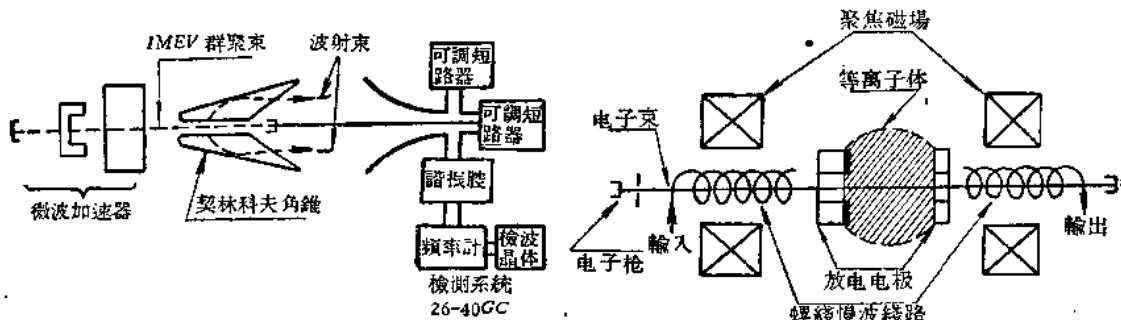


图2.2 契林科夫輻射器实验布置。

图2.3 电子束与等离子体相互作用的微波放大实验布置。

② 等离子体与电子束的相互作用

当气体放电的等离子体濃度足够高，等离子体的共振频率 f_p （等离子体頻率）是在毫米波段，电磁波的訊号頻率 f_s 小于 f_p 时，这种电磁波就可以在等离子体内傳播，此时等离子体变成一种容許有 TM 波傳播的慢波線路。目前尚未很好解决的問題是如何将外电磁波訊号耦合到等离子体内，及如何获得濃度足够高的等离子体。解决第一个問題的可行方案是利用一金属微波線路使电子束受到訊号的作用而产生密度調制，之后电子束进入等离子体内，与等离子体相作用，则束中的密度調制訊号得到放大。这种放大作用与行波管的情况一样，当电子束通过另一微波線路时，电子束中的被放大了的訊号就被耦合出来。具体布置示于图2.3。

产生高濃度的等离子体是需要損耗一定的直流功率，这意味着可以付出一定的直流功率的代价来换取結構精細的慢波線而避开精密的金工加工。

等离子体頻率与濃度的关系由下式决定：

$$f_p = 9000 \sqrt{N} \text{ (赫)}$$

其中 N 是单位体积內的电子数目，当 f_p 为 90GC 时，要求的 N 值为 10^{14} 的数量級。根据目前的技术水平，利用鉬蒸气是可以产生濃度为 10^{13} 至 10^{14} 的热等离子体。如果能够解决电磁波的耦合問題，这将是毫米波高功率放大的一个很有希望的方法。这种方法的优点是可

以不用很高的电压，而只要有足够的等离子体浓度及电子束流就可以得到一定的放大量。在作用区中，等离子体直接将电子束包围，而且能容易为电子束所穿透，因此电子效率会较高。据报导，用3厘米长的铯等离子体，及采用螺线慢波线作为电磁波讯号与电子束的耦合器，在讯号频率为23GC时，得到的总增益为8分贝。工作电压为1.4千伏，等离子体的浓度为 10^{13} 离子/立方厘米，在10厘米及3厘米波段增益有20至40分贝。

③ 蛇行束与光滑矩形波导的横向电场相作用 (UBITRON)

电子在矩形波导中作蛇行轨迹运动，与横向电场相作用，在适当的电子速度与轨迹的情况下，电子束就能够与波导内的电磁波产生能量交换而将外加微波讯号放大。按照此工作原理，电子的轴向运动速度要尽可能高才能得到有效的相互作用，并且容许电子的蛇行轨迹周期 L 能接近被放大讯号的自由空间波长。周期 L 是由外加的聚焦系统所控制，尺寸不能太小。用外加横向周期性直流聚焦磁场来使电子沿蛇行轨迹前进。

按照上述的方案所制成的器件称为“尤皮”管(UBITRON)。在10厘米波段与1.5厘米波段有实验管，其实验数据是令人满意的，工作频率为20GC的实验管，利用TE₀₁模直波导作为微波线路，束电压为200千伏，输出功率达1兆瓦，电子效率达6%。这种器件估计还可以在更短波长工作。

3. 加速辐射器件

电子在作加速运动时产生电磁波辐射的原理近年来受到人们的注意，下面介绍实验结果比较好的两种器件。

① 旋风管 (TORNADOTRON)

当电子作频率为 f_0 的圆周运动时，则有 f_0 或 ηf_0 频率的电磁波辐射。图2.5是实验管

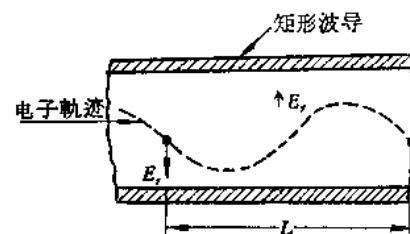


图2.4 蛇行电子束与矩形波导的横向电场相作用。

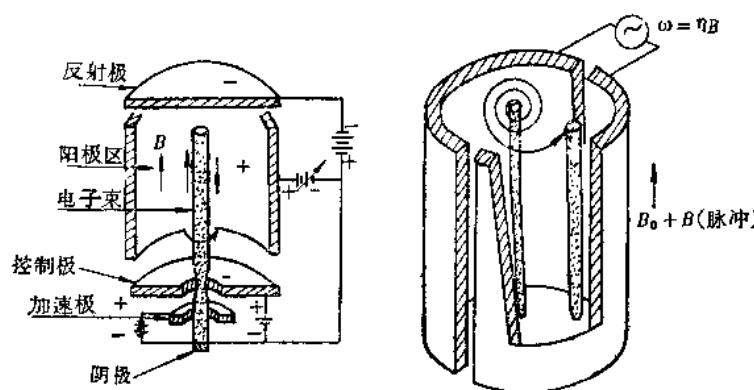


图2.5 旋风管的工作原理图。

的简单示意图。电子束在两半圆的阳极区受到纵向磁场的作用作自旋运动，在这两阳极上接上一高频电压，频率等于电子的迴旋频率时，则整个电子束按盘香轨迹向外运动。之后，再加入一高强度的脉冲磁场，使电子束的公转频率 f ，自旋动能提高几个数量级，电子束则作毫米波及更短波长的辐射，这种方案可以不采用微波线路与电子束相作用。

这种实验装置只有在很高磁场值下才能工作，因为辐射的电磁波波长是 $\lambda_0 = 10^{-5}B$ ， λ_0 的单位为毫米， B 的单位是高斯。这种装置的初步结果是当脉冲磁场为 25000 高斯时，得到波长 4 毫米，功率为 1 毫瓦的辐射。在 100000 高斯时，得到波长为 1 毫米约零点几毫瓦的辐射，励磁电流为 200000 安培。

② 利用高速电子与光栅作用 (VAROTRON)

利用高速电子与金属绕射光栅相作用而得到光波的辐射，其工作原理及实验装置的示意图示于图 2.6 中。在空间运动的电子 e^- 在金属面上引起一镜像电荷 e^+ ， e^+ 与 e^- 一起运动，当金属表面刻成槽纹状（如图 2.6 a 所示）时， e^- 按照金属表面的形状上下抖动，这样， e^+ 与 e^- 组成一振动的偶极子而产生电磁波的辐射，辐射频率随观察角度变化而变化。辐射波长与电子束参数及光栅的尺寸有以下的关系：

$$\lambda_0 = \frac{1}{D_1} \left(\frac{C}{V} - \cos \theta \right),$$

式中 λ_0 为辐射波的波长， D_1 为光栅上每单位长度内的槽数， V 为电子 e^- 的运动速度， θ 为观察角度。图 2.6 的实验装置，其实验数据是：带状电子束厚为 0.25 毫米，光栅的槽数为每毫米长度内有 1770 条，光栅是沉积在不锈钢块表面的银面上刻成。电子束流为 1 毫安。当电子束电压为 65 至 155 千伏时，有可见光的辐射，也发现有高次谐波的辐射，短波长在紫外部分，长波长在红外部分。

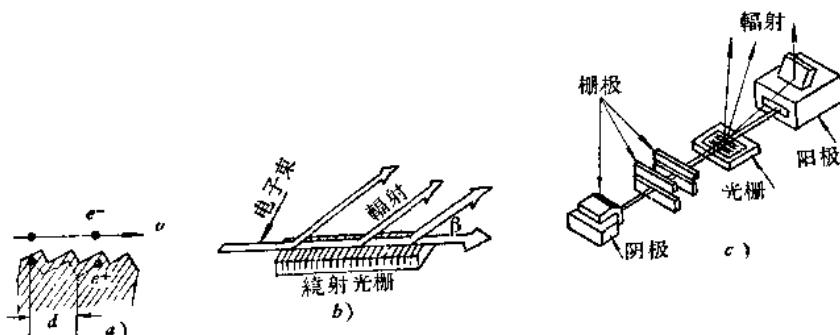


图 2.6 电子束与光栅相作用：(a) 电子束在光栅面上运动产生镜像电荷；
(b) 电子束与绕射光栅作用产生电磁波辐射；(c) VAROTRON 的实验装置。

利用上述原理作成的器件称为“变光”管 (VAROTRON)。这种器件作为光波产生器有一定的优点，可以改变电子加速电压来改变辐射的波长，可以用偏转极来控制电子至光栅面的距离而得到辐射强度的改变。即这种器件很容易得到辐射光的频率调制及幅度调制。利用这种原理可以制出一系列的、从微波波段到可见光波段工作的器件。

以上所举出的几种器件都有一定发展前途，其中实验数据最好的要算是等离子体与电子束的作用器件，“尤皮”管，及“变光”管三种，因为这些器件无论在工艺结构上和电气性能上都比较切合实际的。

三、微波管的新进展

微波管是指在 3 厘米波段已有的工业产品的管型，其中可大致分为直线束微波管 (“O”型) 与交叉场微波管 (“M”型) 两种。它们的共同特点是采用电子束与金属微波线路的电场

分量相互作用的原理。有时候它们也被称为“老管”型。

在资本主义国家中，有英、美、法、日、荷兰等几个国家的十五、六家大公司或电子管厂在研制微波管，并已取得相当大的进展。就这些管子的工作频率而言，现有的工业产品的管子已经能覆盖整个毫米波段，有个别管子已经可以在亚毫米波段工作了。在毫米及亚毫米波段的管子主要是返波管、行波管、调速管和磁控管等几种。

法国 CSF 公司研制了一套返波管，其波段复盖了整个毫米波段。其中的亚毫米波返波管的实验样品已经在波长为 0.7 毫米附近工作，输出功率是 1 至 14 毫瓦。在 125 至 145 GC 波段的大功率毫米波返波管实验样品有 1 千瓦至 100 瓦的功率输出。美国的 Watkins-Johnson 公司在研制频率为 94 至 100.5 GC，输出峰值功率为 100 千瓦，平均功率为 1 千瓦的返波管。美国有三、四家公司在生产整套毫米波段的返波管。

在美国，有几家公司正在研制毫米波段的大功率行波管及低噪音行波管。据报导，低噪音管子的工作指标是：工作频率为 90 GC，噪音系数为 10 分贝。工作频率为 53.5 GC 的大功率行波管实验样品的初步实验结果是功率输出为 150 瓦连续波，频宽为 4%，增益为 13 分贝，效率达 30%。

在英、美、日、荷兰已有整套的毫米波反射调速管的工业产品。荷兰出品的管子最高频率为 140 GC，有大于 10 毫瓦的输出功率。

在英、美、日等国已有频率低于 100 GC 磁控管的工业产品。

图 3.1 表示了 1962 年以前毫米波及亚毫米波管子的功率水平及频率指标。从图中可以看出磁控管在较低频率仍然保持着最大输出功率的记录。但功率行波管也开始往高功率发展了。返波管的频率记录遥遥领先。总的看来，直线束型管（“O”型）比交叉场管（“M”型）发展快。而直线束型管中，采用慢波线的管子所占的比重很大。

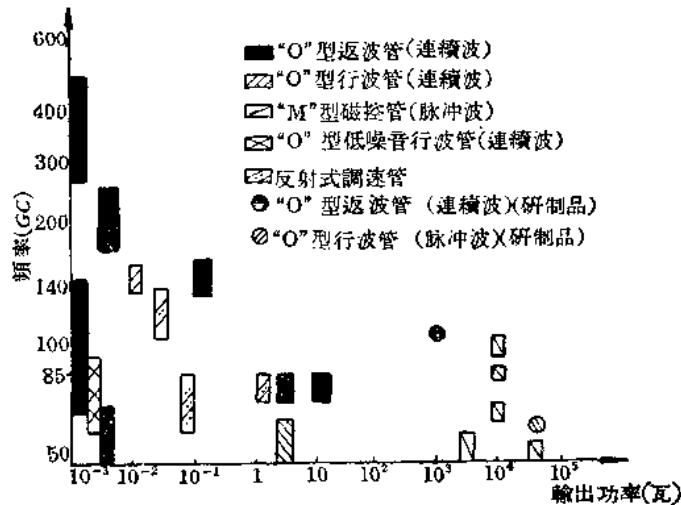


图 3.1 毫米波及亚毫米波管的功率水平及频率指标。

“O”型管与“M”型管在缩短工作波长的发展过程中都遇到很大的困难。按缩尺原理设计微波线路时，其几何尺寸与工作波长有近似于线性的关系。在短波长工作，线路的尺寸变得很小，就要求精密金工加工。在“M”型管的情况，所遇到的困难比“O”型管要大些。除

了工艺上的問題外，另一些困难是要求高的磁場值和細小的作用空間。“M”型管所用的磁場值一般都要超过管子的靜态临界值，而此值是近似与工作波长成反比关系。在較短的毫米波段工作时，如果仍选用基波工作，则要求的磁場强度为 1 万高斯以上，这种磁强值已經达到一般磁性材料的饱和值了。强磁場的产生本身也是一个尖端性的专题，目前还未能很好解决。“M”型管另一个特点是收集电子的电极也是微波線路的主要部分，作为集电极，收集面积愈大，收集极的热損能力愈强，容許輸入功率則愈大，相应的輸出功率电平也愈高。作为微波線路，其几何尺寸与工作波长有严格的关系。过大会引起杂模产生，使正常工作状态变坏，波长愈短則容許的尺寸也愈小，热損能力就大受限制，另一方面，阴极也是微波線路的一部分，其尺寸同样也受到工作波长的严格限制。

为了使“M”型管能在較短波长工作，并能給出切合实际的功率，一个比較有效的方法是增大微波線路的单位热損能力。例如 3 厘米波段的“泊”管采用空心銅管作微波線路，銅管内通以高速冷却水以增大散热能力。提高阴极的发射能力和設法加大微波線路的尺寸也是有效的方法。尽管在各方面人們作了不少努力，但由于受到高磁場及工艺上的限制，短波长的“M”型管进展仍然不大。

直線束型管(“O”型)的情况与交叉場管相反，在縮短波长方面的进展很大。“O”型管在結構上可大致分为三部分：电子枪，微波線路，集电极。这些部分在結構上是相互串接的，但也是相对独立的，因此电子束的产生与成形，微波線路的場与电子束的相互作用，以及电子的收集是在不同的空間进行，相互牵制較小，可以对各部件作单独設計，并使它們能尽量發揮其潜力。在研制过程中，对各別部件的性能改进工作均可同时进行，使得任何一部件得到改进后，就能立刻用到管子內，而使管子特性能够很快改善。并且“O”型管所要求的聚焦磁場并不很严格，数值也很低，即使在亚毫米波段工作的管子，其磁場值也只要几千高斯而已。

“O”型管的工作波长能够縮短，是由子人們克服了一系列的困难的結果。这种管在发展过程中遇到下面几个問題：

1. 高密度电子束

按縮尺原理設計毫米波管子，微波線路的尺寸是与工作波长成正比例，电子束通路的有效相互作用区的截面近似地与波长平方成比例。当束密度不变，管子的輸出电平就大为减少。提高輸出电平的直接方法是提高作用区的电子流密度。

提高作用区的电子流密度可从两个方面来进行。一方面是提高阴极的发射密度，另一方面是采用高收斂比的收斂式电子枪。

在提高阴极的发射能力方面，人們已經作了很多工作，也取得了一定的成績。目前，低功率毫米波管一般都用連續发射密度为 1 至 2 安/厘米²的阴极。尽管如此，还不能完全滿足需要。随着对阴极机理的进一步了解及新发射体的发现，相信今后的阴极性能还会有更大的改进。

提高电子束密度的另一个方面是利用高收斂比的电子枪。法国 CSF 公司的 415GC (0.7 毫米波长) 的返波振蕩管是采用了收斂比为 100，束流密度为 100 至 200 安/厘米²，束直徑为 0.2 毫米的电子枪。在四毫米波段的返波管，采用了这种枪能給出 2 瓦的高频功率，同样的电子枪也可以用到 2 毫米波段的管子中。

原

お

缺

貞

原
本
缺
頁

线路的发展趋势是采用大横向尺寸的线路，这种线路要求采用高导流系数的电子枪与之配合，即在一定的电压下，要求尽可能大的电流值。利用等离子体与电子束作用来放大微波时，要求高的离子浓度，在毫米波段，要求的浓度为 10^{14} 至 10^{15} 离子/厘米³。

毫米波器件的发展同样要求高的直流磁场。一方面这是与高密度的电子束形成有关，而另一方面是与电子在磁场中的迴旋频率有关。在“O”型管中，由于工作电流密度大，要求的聚焦磁场也大，一般在5~6千高斯的数值。在“M”型管中，磁场的作用不单对电子束的聚焦重要，而且对能量交换也同样重要，所要求的磁场，一般与所要求的电子在磁场中的迴旋频率相适应。在毫米波段“M”型管要求磁场值一般都在10000高斯以上。利用电子的迴旋运动而产生电磁波辐射的物理方法（如旋风管）和利用等离子体作为毫米波的微波线路，都要求高的磁场值。在短的毫米波段工作时，要求的磁场值高达十万高斯，而产生这样高的磁场本身已经是一个尖端的学科问题了，目前还未很好解决。

毫米波管所要求的精密加工本身有一定特点，被加工部件的尺寸非常小（例如慢波线和高收敛比的电子枪加工）。这种工艺非常类似钟表零件的加工工艺，另一方面小部件上的某些尺寸又非常接近光学仪器的精密零件，例如梳形慢波线上的梳齿部分，类似光栅的结构。因此，这两种工艺方法（钟表工艺，光学仪器工艺）对毫米波及更短波长管子的精密加工肯定有帮助。

毫米波管的作用机理、工艺等都有其本身的特点，而与厘米波段的管子不大相同。因为这到底是一个新的波段，必然对应着一些新的问题。例如，由于微波线路细小就产生了增加线路的横向尺寸的要求，这是厘米波段的管子所不必考虑的。横向尺寸的加大必然会引起新的模式出现，就产生了对它们的控制问题。同样也产生另寻出路的问题，使人们对许多产生电磁波的新的物理方法发生了兴趣。

随着波长的缩短，其电磁波的性质与光相类似，因此，用“准光学”理论去研究这些短波段的技术问题是好处的。目前在研究毫米波的传输方面已经采用了准光学原理并取得一些结果。研究电磁波在多维慢波线上的传播特性是否可以借用光在晶体内的传播性能的电磁理论来解释，只有在更深入研究之后才能对这个问题作出肯定答案。无论如何，研制这个波段的器件的技术人员熟悉了光学方面的理论和技术肯定会对工作有很大的帮助。

五、结束语

毫米波及亚毫米波段的功率源，无论是采用新的物理方法的器件或是老管型（“O”型及“M”型），近年来都取得了很大的进展，但还未达到成熟阶段。近年来出现的量子器件和一些采用新的物理方法的器件，都有可能作为这两个波段的功率源，但这终究是较远期和较渺茫的工作。如果从工程技术的角度出发，老管型，特别是“O”型管，在这些波段内的潜力很大。如果其作用机理得到进一步的发展，并且与新的工艺技术结合起来，老管型的发展道路将会是宽广的。

作者感谢黄国祥先生和陆孝厚先生对本文提了很多宝贵的意见。