

公 分 波

苏联 A. C. 普列斯曼著

梁春宜 葉集宗譯

人 民 邮 寄 出 版 社

A. С. ПРЕСМАН
САНТИМЕТРОВЫЕ ВОЛНЫ
ГОСЭНЕРГОИЗДАТ 1954

内 容 提 要

本書簡要地敘述了公分波發生、傳輸和發射的基本物理原理，介紹了各種公分波測量儀器和測量方法，最後介紹了公分波在科學技術中的應用。

本書适合于具有中等数学知識，大致了解一般無綫電原理的無綫電爱好者閱讀。

公 分 波

著 者：苏联 A. C. 普列斯曼
譯 者：梁春宜 葉德保
校訂者：龔正毅 赵辰
出版者：人民邮电出版社
北京东四区6条胡同13号
印刷者：人民邮电出版社南京印刷厂
南京太平路戶部街15号
發行者：新华书店

★北京市書刊出版業營業許可証出字第〇四八号★

787×1092 1/32 65頁 印張 $4\frac{2}{3}$ 印刷字數 84,000 字

1957年5月南京第一版第一次印刷 1—3,769 冊

统一書号：15045·总607—无 72 定价 (10) 0.65元

前　　言

无线电技术发展的特征是掌握波长愈来愈短的波：繼長波之后獲得实际应用的首先是短波，然后是超短波，最后則是公分波。其中每一个波段都有其自己的特点。例如，由于短波能从大气电离層反射回來，故利用短波可以借小功率發射机進行远距离无线电通信，超短波的应用使電視的發送成为可能，并保証了定向的无线电通信。而应用公分波使我們得以發展雷达和許多新的科学技术部門。

公分波具有一系列的特点，因此，为了研究它們，需要大大擴展甚至常常需要修改許多習慣的关于无线电技术的概念。

在本書中，对有关公分波的基本物理概念，对獲得和测量公分波的基本技术以及公分波在各个不同科学技术部門中的某些应用，均將予以总的輪廓的描述。

了解无线电技术的一般原理并具有中学程度数学知識的讀者，均可閱讀本書。

作者謹預先向对本書提出意見和期望的讀者表示衷心的謝意。

A.普列斯曼

1930年1月

目錄

前　　言

第一章　電磁場和電磁波	
電場和磁場.....	(1)
電磁波.....	(3)
電磁波頻譜中的公分波...(6)	
第二章　公分波發生器	
振盪回路变成了空腔諧振器.....	(8)
電子流將電池能量“灌入”回路.....	(12)
電子飛行得太慢了.....	(15)
電子的飛越時間成為有好處的了.....	(17)
電子管發生器.....	(20)
用磁場來控制電子流.....	(23)
磁控管維持了回路中的振盪.....	(26)
多腔磁控管.....	(28)
行波管.....	(34)
第三章　電磁波傳輸線路	
電磁能是怎样沿導線傳送的.....	(37)
電磁波沿傳輸線路的傳播.....	(40)
雙線線路的波阻抗.....	(43)
線路中的反射波和駐波.....	(46)
負載阻抗和發生器的匹配.....	(52)
電磁能是怎样消耗在線路中的.....	(54)
第四章　公分波傳輸線路	
媒介質的電特性和磁特性.....	(57)

電磁波自一媒介質進入另一媒介質時的反射情況(60)	
同軸線.....	(62)
用導管輸送電磁能.....	(64)
在波導管中可以傳播各種不同類型的波.....	(68)
波在波導管中的波長長于在自由空間中的波長(71)	
波導管和同軸線的比較(76)	
消除同軸線和波導管中的反射(78)	
第五章　輻射器	
雙線線路變為天線.....	(82)
公分波輻射器.....	(85)
無線電集射器.....	(88)
無線電透鏡.....	(90)
第六章　公分波的測量	
如何測查特高頻能量的存	
在.....	(92)
反射的測量.....	(94)
波長的測量.....	(100)
功率的測量.....	(103)
第七章　公分波的应用	
雷達.....	(109)
雷達地形圖.....	(115)
公分波在無線電通信中的應用.....	(117)
利用公分波研究物質的分子.....	(121)
公分波和超導電性.....	(123)
公分波能应用于醫療方面.....	(123)
參考書籍.....	(126)

第一章

电磁場和电磁波

在开始介绍公分波的物理基础和公分波技术以前，首先需要谈一谈关于电磁场和电磁波的基本概念。

电场和磁场

在带电体周围的空间中作用着一种电力，也就是说，在带电体的周围存在着电场，此电场通过它对处于此场中的另一电荷的作用而显示出来。在电场的作用下，电荷能沿着某一路线移动，这些电荷移动的路线就叫电力线。

电场由电荷向各个方向伸展到无限远处。空间任何一点上电场的大小由电场作用在置于该点的单位电荷上的力——电场强度 E 来决定。我们把正电荷在电场作用下运动的方向定为电场的方向。电荷的电量愈大，空间各点的电场强度也就愈大。电场强度随着与电荷的远离而很快的减小。

当电荷的大小变化时，此电荷所产生的电场也跟着变化。可是这种变化并非在空间所有各点都能立刻发生，而是从电荷以速度 v_s 向各个方向传播出去的。速度 v_s 与电场在其中传播的介质的介电系数 ϵ 有关，

$$v_s = \frac{C}{\sqrt{\epsilon}},$$

其中 C 为光速在宇宙空间内（实际上也可以说是空气中）的

傳播速度，其大小等于300,000公里/秒。

运动电荷在空間內也会產生磁力，即建立起**磁场**。

磁场的存在可以通过它对置于磁场中的磁針的作用顯示出來。磁針在磁场中的指向总是沿着所謂**磁力綫**的方向。

空間中任意一点处磁场的大小由磁场作用在置于該点的單位磁荷上的力——**磁场强度** H 來表示。

假如电荷量变化时，则空間中的磁场强度也發生变化。这种变化是以速度 v_m 傳播的。速度 v_m 与磁场在其中傳播的**介質**的導磁系数 μ 有关，

$$v_m = \frac{C}{\sqrt{\mu}}$$

电場和磁场相互之間存在着密切的联系。磁场不僅能在运动电荷的周圍產生。空間某一点处电場的任何变化都会使該点在同一瞬间出現变化的磁场；而任意一点处磁场的变化也会使該点在同一瞬间出現变化的电場。由此看來，在空間可以產生**电磁場**。而在空間任意一点出現这种場的作用要延迟一个時間，即电磁場的作用傳播到此点所需的时间。

电磁場傳播的速度与介質的电磁性質有关：

$$v = \frac{C}{\sqrt{\epsilon \mu}}$$

在空气中， $\epsilon = \mu = 1$ ，电磁場以光速度傳播。

如果在空間某处有电荷在周期性地变化着（电荷振动），則將由电荷向各个方向傳播周期性变化着的电磁場或**电磁波**。

現在來談一下电磁波的几个基本特征。

电 磁 波

如果在導体中有交流电流通过，則在導体周圍將相应地產生出互有联系的变化着的电場和磁場，即电磁場。这种电磁場將以波的形式在空間中由一点至另一点地傳播开来。为了說明这个过程，我們首先看一下电磁波中的电場是怎样傳播的。假設導体附近的电場强度随时间按正弦規律变化（圖1），由圖可以看出，电场变化的状态，或者說，它的相位是由变化过程开始后所經過的一段時間來决定的。假設 E 由零值开始变化，到时间 t_1 电场强度增至極大值 E_m （振幅）；由时间 t_1 到 t_2 ，电场强度減小到零；由时间 t_2 到 t_4 电场强度的变化情形与上半个周期相似。唯方向相反。而从时间 t_4 起，整个变化的循环又重新开始。

电場强度变化一个完全的循环所需要的时间叫做振盪周期 T ，而一秒鐘內的周期数叫做振盪頻率 f 。顯而易見， $f=1/T$ 。頻率 f 以赫（ zu ）來度量。以上描述的周期性变化可以用数学式子表示为：

$$E = E_m \sin \frac{2\pi}{T} t ,$$

其中 E 为導体表面附近的电場强度在任意时间 t 时的数值。

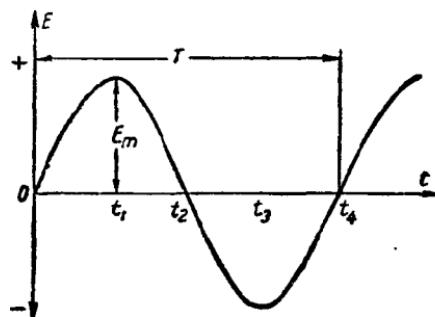
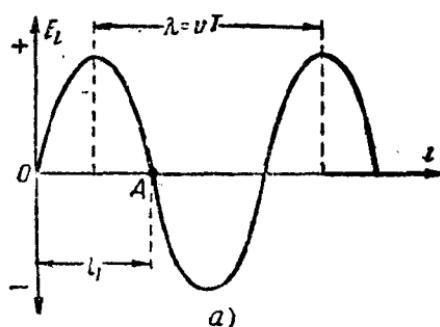


圖 1. 电場按正弦規律变化的圖形

導体表面附近電場的變化達到空間各任意點時，要滯後一個傳播此變化所需的时间。例如，電場變化傳播到距導體為 l_1 的A點(圖2,a)所需的時間為 l_1/v ，其中 v 為電場傳播的速度。因此，在任意瞬時 t ，在A點上的電場的相位將與 l_1/v 秒前在導體表面處的電場的相位相同，也就是說，將與 $t-l_1/v$ 時導體表面處的電場相位相同。由此可見，在空間任意一點的電場的數值 E_t 可以由方程式

$$E_t = E_m \sin \frac{2\pi}{T} \left(t - \frac{l_1}{v} \right)$$



來表示，其中 v 為電場相位傳播的速度，故此速度可以稱為相速度。

在傳播着的波中的磁場恆與電場同相變化；電場強度和磁場強度同時增加，同時減小。因此，所有對波的電場的傳播所作的討論，對和電場相聯繫着的磁

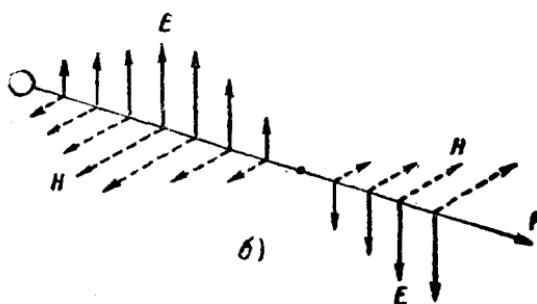


圖 2. 電磁波的傳播

場來說，同樣也是正確的。

波在一個周期內所傳播的距離叫做波長 λ (圖 2, a)。因此

$$\lambda = v \cdot T \quad \text{或} \quad \lambda = \frac{v}{f}.$$

由於 $v = \frac{c}{\sqrt{\epsilon \mu}}$ ，故在空氣中 ($\epsilon = \mu = 1$)，波長為

$$\lambda = c \cdot T.$$

而在通常 $\mu \approx 1$ 的任何非導電介質中，介電系數越大，則波長越小，即

$$\lambda = \frac{c \cdot T}{\sqrt{\epsilon}}$$

電磁波在空間攜運著包含在其電場和磁場內的電磁能，電磁能的大小與場強的平方成比例。波的電場能量和磁場能量的總和恆為定值。

在自由空間內傳播的波中，電場和磁場的力線恆互相垂直，且垂直於傳播的方向 (圖 2, b)。波的傳播方向通常採用螺旋定則來確定：如果將螺旋手柄自 E 之方向朝 H 之方向順時針轉動，則螺旋前進的方向即為波傳播的方向 (p)。波所攜運的能量即按照我們依上面的法則所確定的方向運動。必須指出，應該將波的傳播速度理解為能量的傳播速度？我們在以後將要看到，能量傳播的速度可能與相位速度不一致。

電磁波從他們的輻射源向四面八方傳播開去。若輻射是等速地向各個方向進行，則在與輻射體等距離的地方，波的相位

均相同，可以設想其为等相面。在我們这种情况下，此等相面为球面。象这样傳播的波称为球面波。但在距辐射体很远的地方，球面的任意一部分实际上可以看作是一塊平面，这时就可以把电磁波看作是按确定方向傳播的平面波。与波的傳播方向垂直的平面通常称为波前。

电磁波頻譜中的公分波

无线电波只是自然界中各种形式的电磁波中的一种。一系列的自然現象，如紅外綫（热射綫），光綫，紫外綫，X射綫及鐳的 γ 射綫等都是一些以不同波長的电磁波的形式而傳播着的不同形态的射綫能。因此可以按照波長的增大或減小的次序將所有的电磁波排列在連續的頻譜之内。

在表1中按波長減少的次序列出了无线电波、紅外綫和光綫。

一段电磁波頻譜（從无线电波到光波） 表1

电磁波頻譜中各段的名称	每段內各波的名称	波長	对应于各波長的振盪頻率（赫）
无线电波	長 波	3千公尺以上	100×10^3 以下
	中 波	3千公尺—200公尺	100×10^3 — 1.5×10^6
	中 短 波	200—50公尺	1.5×10^6 — 6×10^6
	短 波	50—10公尺	6×10^6 — 30×10^6
	公 尺 波	10—1公尺	30×10^6 — 300×10^6
	公 寸 波	1—0.1公尺	300×10^6 — 3×10^9
	公 分 波	10—1公分	3×10^9 — 30×10^9
	公 厘 波	10—1公厘	30×10^9 — 300×10^9
	過 渡 波	1—0.1公厘	300×10^9 — 3×10^{12}
	十微米波	100—10微米	3×10^{12} — 30×10^{12}
紅 外 線	微 米 波	10—0.75微米	30×10^{12} — 400×10^{12}
	紅 線——紫 線	0.75—0.4微米	400×10^{12} — 750×10^{12}

无线电波佔有波長的很大的一段(从3千公尺到0.1公厘)对于这些波長的頻率为 100×10^8 赫到 3×10^{12} 赫。頻率为 3×10^9 赫(波長为10公分)及高于此数值者叫做特高頻。紅外綫所包括的波的波長从100微米至0.76微米。光波的波長則在0.76微米至0.38微米的範圍內。

頻譜中的每一段都具有特定的性質。其中无线电波表現为电和磁的作用；紅外綫發热；光波發光。因此这三种形式的射綫能也要以不同的方法來研究。

公分波在頻譜中所佔的位置在比它長一点的无线电波和热射綫以及光波之間。因此可以提出这样的問題：我們應該利用无线电工学的概念來研究这些波呢，还是應該象对待热射綫和光波那样的來研究它們呢？正如我們在以后將要看到的，兩種處理的办法都是同样合理的：在一些情形下，公分波的性質类似于无线电波；在另一些情形下，则又与紅外綫的性質相似；而在第三种情形下，它却又类似于光波。

所有產生和輻射任一波長的无线电波的現代裝置，总的來說，都是由下列四种主要元件組成：

1. 在其中激發出电磁振盪的閉合振盪回路。
2. 用來补充回路中消耗的能量，从而能維持回路中振盪的电子管。
3. 將电磁能由發生器傳送至輻射裝置——天綫——的電路。
4. 以波的形式將电磁能向四面八方輻射出去的天綫。

对于任何波長來說，裝置中都要有上述四种元件。但是隨着波長的縮短，元件本身要發生變化。一直到波長的數量級為几公尺時，這些變化都還不是原則性的。這時，通常只是減小各相應器件的尺寸及它們的電氣數值。可是，在轉變到公分波時，就發生了原則性的困難。許多在普通無線電波情況下不起顯著作用的一些現象——《細節》，變成了很顯著的障礙，有時甚至成為不可克服的困難。因此，就必須尋求新的途徑、新的方法。

在下面的各章中，我們將依次來研究上述無線電發送裝置中的各个元件以及它們的作用原理，指出在制作用于公分波的這些元件時所產生的困難，並討論克服這些困難的方法。

第二章

公分波發生器

在製造特高頻（公分波）發生器時，首先需要解決的問題就是要做出相應的振盪回路。

振盪回路變成了空腔諧振器

大家知道，普通的振盪回路是由電容C和電感L組成的，回路中振盪頻率f（回路的固有頻率）決定於關係式

$$f = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}},$$

其中 f 的單位為赫， C 為法拉， L 為亨利。

驟然看來，要獲得特高頻，似乎只要減小回路的電容和電感的數值就行了。可是要實現這一個完全正確的想法却會遭遇困難。

我們通常假定整個回路的電容均集中在電容器中，而電感均集中在線圈中；或者換句話說，我們只考慮集中常數。事實上，在回路中還有分佈常數，因為每一段連結的導線，即使是很小的一段，都具有一些電容和電感。不過即使在高頻率的情況下，這些電容和電感都可以不去考慮。例如，對於 1000000 赫的頻率（波長為 300 公尺）來說，當電感為 100 微亨時，回路的電容應為 250 微微法；而在長 1 公分、直徑 2 公厘、相距 5 公分的兩平行導線間的分佈電容却總共只有 0.07 微微法拉左右。這些導線間的分佈電感只不過 0.016 微亨左右。在這種情況下，回路的分佈常數同集中常數相比是非常小的。可是，在特高頻的情況下，這些《細節》已經成為極其顯著的了。對於 3000 兆赫的頻率（波長為 10 公分）來說，當電感為 0.1 微亨時，回路電容應為 0.03 微微法左右。因此上述分佈常數已經可以同集中常數相比較了。

實際上怎樣來做出電容和電感這樣小的回路呢？

我們看一下圖 3， a 中的長方形線匝回路。在這個線匝回路中不能指出回路的電容和電感集中在什麼地方，它們是分佈在整個線匝上的。因此從獲得很小的電容和電感的觀點來看，這個線匝回路對特高頻是適用的。但這樣的回路是一個開端振盪回路，按實質來說也就是一根天線，是一個輻射器。這就使

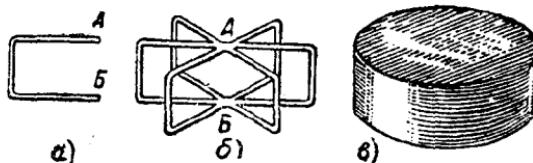


圖 3. 从長方形線匝回路到空腔諧振器

同路中电能的損耗大大增加。

很可惜，上面所說的并不是这种同路在过渡到特高頻时所贈送給我們的唯一的《意外礼物》。原來隨着頻率的增加，由於所謂趨膚效应，同路中的衰減顯著地增加了。趨膚效应表現在交变电流并不通过導体的整个斷面，而只是通过靠近導体表面的一層。這一層的厚度（即电流鑽進金屬的深度）隨着頻率的增加而減小。因此，对于交变电流來說，电阻是增大了。交变电流通過該層的厚度還與導体的導磁系数和電導率有关。对于銅質導線來說，此層之厚度实际上可以按公式

$$d = \frac{6.3}{\sqrt{f}}$$

來計算，式中 d 系該層之厚度（公分）， f 系頻率（赫）。

不難計算，當頻率为 1 兆赫時，該層的厚度約為 0.06 公厘；當頻率为 3000 兆赫時，电流將僅在約 1 微米的薄層中通過。直徑為 1 公厘的銅質導線的电阻在这种情形下約增加到 60 倍。这就將在線匝同路中引起大得不能容許的振盪衰減。

由此可見，此種線匝同路是不宜用于特高頻振盪同路的。原因是：1)輻射电磁能；2)振盪衰減太大（品質因數很低）。

因此，問題就在于減小它的电阻以及消除电磁能的輻射。

現在我們在這個線匝上并聯第二個、第三個線匝等等（圖3,6）。這樣聯結的電阻（在A、B兩點間測得的）將隨着并聯線匝數的增加而減小。但是，在此種聯結下，電容C和電感L將隨着圈數的增加而發生變化。看來和電容及電感乘積有關的回路固有頻率似乎也應該變化。但事實上它並不變化，因為隨着圈數的增加，雖然電容增大了，但電感却相應地減小了（註）。

增加并聯線匝的數目，最後可以得到一個叫作空腔諧振器的空心金屬圓柱體（圖3,6）。它的理論及計算方法是由蘇聯學者M·C·聶曼教授研究出來的。

在特高頻的實踐中，採用了各種各樣的諧振器，如柱形諧振器、環形諧振器、長方形諧振器等等。現在我們僅僅來描述一下特種形式的環形諧振器，因為我們以後討論特高頻電子管時是要用到它的。圖4示出了這樣一種諧振器，它的各個常數在某種程度上來說是集中的：電力線（帶有箭頭者）主要集中在諧振器的中心部分（A—B）。磁力線（用“叉”和“點”代表，“叉”表示垂直進入圖面的磁力線，“點”表示自圖面向外垂直發出的磁力線）是許多環繞電場力線的圓環；這些磁力線的圓環；這些磁力

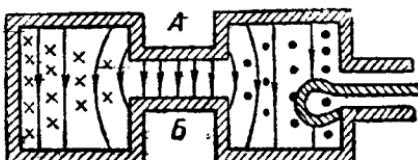


圖4. 具有集中常數的空腔諧振器

〔註〕 在n個同樣大小的電容C并聯的情況下，總的電容 $C_{\text{并聯}}=n \times C$ 。n個線圈并聯時的電感 $L_{\text{并聯}}=\frac{L}{n}$ 。

綫分佈在環形容積之中，且靠近周邊的地方較密。諧振器內的振盪通常表示能量的轉換：電場能量變成磁場能量及磁場能量變成電場能量。

電磁能量不可能跑出諧振器範圍以外，因為由於特高頻振盪，電場鑽進諧振器金屬壁的深度非常微小，實際上只是在諧振器的內表面引起電流。那麼能量是怎樣向外引出以輸送至負載，例如說輸送至天線的呢？圖4中示出了從諧振器中引出能量的許多方法中的一種。金屬環的一端鉚在諧振器壁上，另一端伸成一條直桿，穿過鉚在諧振器側壁的一個小孔上的金屬圓筒。磁力線穿過金屬環，圍繞着金屬環形成一個閉合的圓環。當磁場變化時，磁力線切割金屬環，在環內感生電動勢。這樣，金屬環好象是一小型的交流發生器。金屬環延伸出來的直桿同金屬圓筒（直桿即處於此圓筒的軸心位置）形成了輸送電能的電路（關於能量的輸送電路將在下面的幾章內詳細敘述）。

這樣，對特高頻情況下的回路性質的研究使我們創造出一種新型回路——空腔諧振器。

現在我們來討論一下，隨著振盪頻率的增加，發生器的第二個組成元件——電子管——有怎樣的變化。

電子流將電池能量“灌入”回路

今考慮一個最簡單的三極電子管發生器（圖5），此時先不考慮柵極的作用。

當電子管板極電路中產生電子流的時候，便出現了將電容器充電的電流，於是在電路中發生振盪。因為回路的振盪電壓

作用在电子管的阴極和板極之間，所以這兩極間的電場的大小和方向將按周期規律變化。在正半周期內（就板極言），電場加速電子的運動，電子的動能依靠振盪能量而增加。這一多餘的能量以熱能的形式由衝擊板極的電子逸到了板極上。在振盪的負半周期內，電場阻礙着電子，電子的動能轉變成回路的振盪能量（通過電容器再充電的过程）。這種電子能量與場的能量彼此間的交換，是下述一般規律性的實例：若電場阻礙着電子，則電子的動能轉變成場的能量；當電場加速電子時，則場的能量轉變成電子的動能。

在我們所考慮的例子中，回路中的能量並沒有得到任何的補充。的確，回路在負半周期內從電子獲得多少能量，就在正半周期內給與電子多少能量。

現在來研究柵極的作用。由於柵極比板極更靠近陰極，故柵極上電壓即使有很小的變化，也將對管中的電子流產生顯著的影響。在柵極和陰極間接一耦合線圈 L_C ，並使它靠近回路線圈 L 。我們知道，耦合線圈要這樣的接到陰極和柵極上去，即使得柵極上電壓的符號恆與回路在板極上形成的電壓的符號相反。因此，當板極上電壓為正半周期時，在柵極上將得到負半周期的電壓；由於這個原因，一部分電子受柵極排斥飛向陰極，因而流到板極的電子流便減小了。當板極上電壓為負半周

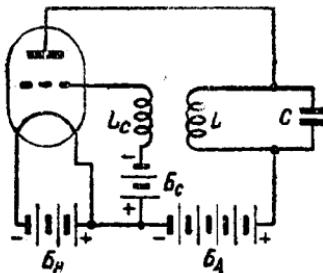


圖 5. 最簡單的高頻發生器電路