并联介质加载偶极天线脉冲辐射特性的研究*

韩增富 王均宏

(北京交通大学光波技术研究所,北京交通大学全光网络与现代通信网教育部重点实验室,北京 100044) (2004 年 3 月 4 日收到 2004 年 6 月 29 日收到修改稿)

应用 FDTD 方法和 PML 技术,对馈电区一侧放置介质块的电阻加载偶极天线的时域辐射特性进行了研究,发现这种天线具有良好的方向性.分析了加载介质块的尺寸和介电常数对脉冲辐射特性的影响,给出了能够产生良好方向性而且辐射效率又不至于很低的天线结构参数.并联介质加载脉冲天线的低轮廓特点使其容易与电路集成,非常适用于 UWB 这样的超宽带无线通信系统.

关键词:脉冲天线,辐射特性,介质加载,时域有限差分方法 PACC:4110H,4110F

1.引 言

脉冲天线是指其辐射波形为脉冲的天线,它也 可以看成是超宽频带天线,并且可以作为超宽带天 线使用,但脉冲天线与通常的宽带天线有很大的区 别:从辐射波形上看,脉冲天线辐射的是无载波脉 冲 即辐射场本身(而不是包络)随时间的变化为脉 冲 而通常的宽带天线辐射的则是正弦波或经过脉 冲调制的正弦波,只是其工作频率的变化范围非常 宽或有多个工作频段 :从频域特性看 脉冲天线的频 谱非常宽而且一致性好,并且不同的频率成分从天 线的同一位置、以准行波的方式辐射出去,而通常的 宽带天线(如对数周期天线)则不一定有这样的要 求 因此 脉冲天线可以辐射超宽带信号 但通常的 宽带天线不一定能辐射所希望的脉冲信号;从极化 特性看 脉冲天线辐射的所有频率分量的极化方向 是相同的 而通常的宽带天线 如平面螺旋天线 测 不一定 ;从特性参数上看 脉冲天线着重于时域特性 的分析 即着重研究辐射脉冲的峰值、拖尾、畸变等 与天线结构及空间位置的关系 因此适用于频域天 线的一些定义 如增益、带宽等不完全适用于脉冲天 线.然而,目前备受关注的超宽带(UWB)技术则是 基于无载波电磁脉冲的技术[12],包括脉冲的产生、 传输、辐射、接收等关键技术,其中脉冲的辐射和接

收涉及到脉冲天线技术,通常,脉冲天线的研究与制 造需要考虑两个方面的因素:一是从脉冲天线发射 出去的脉冲波形的拖尾要尽量小,也就是脉冲的保 形性要好 这样(尤其是在 UWB 系统中)前一个脉冲 的波形就不会对后一个脉冲产生干扰;第二个因素 是在一些应用方面需要脉冲天线具有一定的方向 性,也就是天线辐射的脉冲在某一方向上其峰值应 尽量大 而在其他方向上应尽量小,在解决辐射脉冲 的拖尾上一般采用电阻加载或电阻电容混合加载的 方法^[3,4],取得了一定的效果,在脉冲天线的方向性 方面,通常可以将脉冲天线做成 V 形,得到一定的 方向性^[35],但 V 形天线的体积较大,在一些特定的 应用场合、如需要扁平结构、低轮廓结构的场合、不 太适用,本文提出一种新型金属与介质混合结构的 脉冲天线 这种天线在体积上可以做得比 V 形天线 小,而且便于与电路集成,本文的天线是由电阻加载 的偶极天线和放置在其馈电区一侧的介质块构成, 介质块对偶极子的两臂来说相当于并联,同时也为 了区别于天线臂上串联电容加载的情况^[4],所以本 文称之为并联介质加载脉冲天线,本文采用时域有 限差分 FDTD)方法和完全匹配层技术 PML)^{6-9]}对 并联介质加载脉冲天线上的脉冲电流以及其辐射特 性进行研究,通过改变介质块的几何尺寸,相对介电 常数、加载电阻大小等可以找出兼顾辐射效率和方 向性的最优结构参数.

^{*} 国家自然科学基金(批准号 160471053)和教育部优秀青年教师资助计划资助的课题.

2. 理论与方法

本文所研究的天线结构坐标如图 1 所示 ,天线 由电阻加载的偶极子和紧贴其馈电区一侧的方形介 质块组成 .坐标原点正好与偶极子的中心(馈电点) 一致 ,偶极子的轴线与 z 轴一致 .与偶极子紧贴的介 质块的一个面在 x-z 平面内 ,偶极子的馈电点正好 处于该面的中心 .介质块在 x , y , z 方向的尺寸分 别用 l , a , b 表示 .介质块的相对介电常数为 ε_r ,偶 极子的总长度为 L .各参数的具体数值在具体计算 中给出 .



图 1 并联介质加载偶极天线

图 1 中的偶极子在其两臂上进行电阻加载后可 解决辐射脉冲波形的拖尾问题 加载阻值的大小由 馈电点开始向两端逐渐增大,这样由馈电点流向两 端的电流不会被强烈的反射 从而使辐射波形的拖 尾变得很小,这样加载后的偶极子的辐射区域基本 上就在馈电点的附近,在这一区域加入介质将有效 影响到天线的输入[10,11]和辐射特性,本文仅在馈电 区的一侧紧贴天线放置一块方形介质块,这样做能 够有效的将脉冲的能量大部分辐射到贴有介质块的 一侧 其原因可以从两个方面加以说明 :一是介质块 的加入相当于在天线的一侧并联了一个电容 从而 使场强向这一侧集中 这在后面的结果中可以看到, 并且介质块的介电常数越大 这一侧的电场越集中, 向这个方向的辐射就会增强;另一方面,由于方形介 质块的等效介电常数在中间稍高在边缘较低 因此, 这样的介质块具有透镜的效应,能够使偶极子馈电 区的能量在一定程度上向有介质块的一侧聚焦,这 在后面的结果分析中也会看到,然而这种用加入介 质提高脉冲辐射方向性的方法也需要注意一个问

题 就是介质块的最低谐振频率不能在辐射脉冲的 主要频谱范围内,否则,虽然增加了方向性,但介质 块的谐振会形成严重的拖尾.由微波技术知识知道, 方形介质块相当于一个介质谐振器,其谐振频率 为^[12]

$$f_{\rm r} = \frac{1}{2\sqrt{\mu\varepsilon}}\sqrt{\left(\frac{m}{a}\right)^2 + \left(\frac{n}{b}\right)^2 + \left(\frac{p}{l}\right)^2} , \quad (1)$$

其中 a , b , l 分别为方形介质块相互垂直的三条棱 的尺寸.对于 TE_{mm}模 ,上式中 m ,n = 0 , 1 , 2 ,... ;p= 1 , 2 , 3 ,... ;对于 TM_{mm}模 ,则 m ,n = 1 , 2 , 3 ,... ; p = 0 , 1 , 2 ,.... 如果介质块为长方体 ,并且其尺寸 满足 l > a > b 时 ,则其最先谐振的模式为 TE₁₀₁模 , 其谐振频率 f_{rmin} 为所有谐振频率中最低的.因此 ,为 了避免介质块产生谐振 , f_{rmin} 应在发射脉冲的主要 频谱范围之外.减小介质块的尺寸或者降低介质块 的介电常数可以提高介质块的谐振频率.

为了验证以上的分析并给出定量的结果,本文 采用 FDTD 和 PMI^[6→9]对以上结构的脉冲天线进行 数值模拟.FDTD 方法可以给出各个时刻空间各点 的电场和磁场,天线上的电流通过安培环路定律由 天线导体周围的磁场积分得到.对于远区辐射场的 求解,我们设置一方形等效面包围着天线和介质块, 由 FDTD 方法得到等效面上各个时刻的等效面电流 和面磁流,然后利用瞬变电磁场外推方法^[9]得到远 区辐射场.

3. 结果分析

本文问题的物理模型和结构坐标如图 1 所示, 选择高斯脉冲作为天线的激励源

$$V_{g}(t) = e^{-g^{2}(t-t_{0})^{2}}$$
 (2)

为验证本文方法的正确性,首先取与文献 3 中 直线振子一致的参数(没有介质块): $g = 3.52 \times 10^{\circ}/$ s, $t_0 = 2/g$,偶极子长度 L 为 1m.并将计算结果与文 献 3 中由时间步进法所得的结果进行比较.文献 [3 没有明确给出天线的半径 a, a 的大小对输入 电流和辐射场的峰值有一定影响,a 增大时,其峰值 也略微增大.本文计算发现,当取 a = 0.0254m时, 得到的输入电流和辐射场的峰值与文献 3 的结果 一致.图 2 是天线输入端的脉冲电流波形,图 3 是相 应的天线侧向辐射场的波形,其中虚线是文献 3 的 结果.可见,本文方法所得结果与文献 3 的时间步 进法所得结果基本一致,说明本文方法是正确的.



图 2 直线振子输入电流



图 3 直线振子侧向辐射场

下面讨论并联介质块对辐射波形的影响.在以 下计算中,所取参数为 $g = 1.5 \times 10^{\circ}$, $t_0 = 2/g$,FDTD 的网格尺寸为 $\Delta x = \Delta y = \Delta z = 0.03$ m,天线长度L =1m,天线两臂上进行电阻加载,加载公式为 $R_n = R_0/$ [$\Delta a(L/2 + 0.5 - n$)],其中 R_0 为电阻加载系数,n为天线上加载点距天线中心的网格数.在FDTD 算 法中不能用集总电阻,而必须用电导率 σ , σ 与加载 电阻R之间可以由 $\sigma = \Delta z(\Delta x \Delta y R)$ 来换算.当 R_0 = 10 Ω , $\varepsilon_r = 9$,以及介质块尺寸为l = 0.18m,a = b =0.27n(对应网格数分别为699)时,得到有与没有 介质块时天线输入端电流的波形如图4所示.

图 4 中虚线部分为未放置介质块时的输入电流,实线则为放置介质块后的输入电流.从图中可以 看出两点:一是输入电流在加入介质块后明显变大, 其原因可以解释为介质块的加入增加了天线输入端 的电容,根据文献11 了的分析,这种馈电区电容的变 化可以改变馈线与空间的阻抗匹配,从而能够使脉



图 4 放置介质块前后的天线输入端电流

冲能量更有效地从馈线辐射出来;另一点是输入电流有了明显的拖尾现象,这是由于此时介质块相当于一个矩形谐振器,根据以上的介质块参数和(1)式可以估计出介质块的谐振频率约为 260MHz,而高斯脉冲频谱的上端为 g/2 = 750MHz,因此,脉冲频谱中与其谐振频率相同的那部分能量被聚集在介质块里形成振荡,从而在时间上形成拖尾.

图 5 给出的是高斯脉冲激励后经过 150 时间步 后 经过天线馈电点且与天线轴线垂直的平面内的 电场 z 分量(主要分量)的大小分布图,图中的中心 即为天线所处的位置,介质块在天线的上方.由图 5 可以看出,加入介质块后,电场明显集中于有介质块 的一侧,并且有介质块一侧的波前由原来的球面变 得扁平一些,这两个方面共同作用的结果使得并联介 质块天线的辐射更集中于前向(有介质块的一侧).



图 5 加入介质块后电场分布图

图 6 所示的波形是分别只将介质块的尺寸缩小 为 l = 0.12m, a = b = 0.15m,其他参数保持不变,和 只将介电常数降低为 $\varepsilon_r = 4$,其他参数保持不变时 的天线输入端的电流波形.可以看出这两种途径中 降低介电常数对拖尾现象改善更为明显.



图 6 两种方法对输入电流波形的改善

在讨论了介质块的影响之后,下面研究辐射脉冲的方向性.研究发现在加入介质块后,天线的远区 辐射场出现了明显的方向性,即在 y 轴的正方向一 侧(也就是没有介质块的一侧,本文称为正后向) 編 射场瞬时冲击值减小,而且出现了明显的拖尾现象; 而在 y 轴的负方向一侧(有介质块的一侧,本文称 为正前向),辐射场瞬时冲击值增大.图 7 中仅给出 了参数为 $R_0 = 15\Omega$, $\epsilon_r = 4.8$, l = 0.18m, a = b = 0.27m时,天线正前向和正后向的两个波形的比较. 从中可以看出,前向脉冲最大峰值约为后向的两倍,



图 7 正前向(y 轴负向)与正后向(y 轴向)远区辐射场的对 比图

这就很有实用价值,因为脉冲天线不像正弦波天线 那样可以做到在某一方向上的辐射很小,原因是不 同时刻辐射出去的脉冲在时间上无法重叠,不像正 弦波那样利用相位差(相当于时间差)使某一方向上 的场量抵消.

为了研究脉冲的拖尾现象,这里定义一个衡量 脉冲拖尾的指标,如图7所示,将某一方向上脉冲经 过一次正负极值后的第一个零点作为起点时刻,寻 找拖尾波形中的某个正向峰值(在此正向峰值之后 的所有正向脉冲峰值均小于第一个脉冲峰值的 10%)所处的时刻,将这两时刻之间的时间定义为振 荡周期*T*_r.定义一个振荡系数

$$\gamma = T_{\rm r}/\tau , \qquad (3)$$

其中 τ 为激励脉冲的时间宽度.对于(2)式所示的 高斯脉冲, $\tau = 2/g$.上式中的 γ 实际上是随方向变 化的.

为了衡量方向性 定义

$$Iir = \frac{天线正前向的正向脉冲峰值的平方}{天线正后向的正向脉冲峰值的平方}
 = \frac{E_{z \equiv max}^2}{F_z^2}.$$
(4)

我们对不同的介质块尺寸、不同的介电常数以 及不同的电阻加载系数进行了详细研究,表1列出 了其中的一些结果.

由表 1 的数据可以归纳出如下结论 :1)在相同 条件下 随着 ϵ_r 增大 ,远场瞬时冲击值会增大 ,方向 性变好 ,但拖尾现象较严重 2)单纯减小介质块的几 何尺寸或进行电阻加载 ,会改善波形拖尾现象 ,但远 场瞬时冲击值变小 ,方向性减弱 .综合考虑 ,可取参 数为 $R_0 = 10\Omega$, $\epsilon_r = 3.6$,l = 0.18m , a = b = 0.27m , 此时天线的方向性和拖尾以及辐射效率综合达到 最佳 .

用这个结果与 V 形振子天线做个简单的比较. 在方向性方面,根据文献 4 的数据,相同长度的最 优 V 形振子天线的前后向辐射脉冲峰值之比为 2.0,而本文所取最优的结果为 1.8.在解决保形性 和减小拖尾方面,都可以做得很好.在结构扁平化方 面,并联介质天线附加的宽度为介质块厚度加天线 的直径为 0.18 + 0.0254 × 2 = 0.2308m.而 V 形天线 则会带来更大的宽度,文献 4 的最优结果的附加宽 度为 0.5 × cos(68.6°/2)= 0.413m.由此可以看出, 并联介质脉冲天线在结构扁平化方面优势明显.

表1 不同	詰构及电参数B	时天线的输 <i>入</i>	、端电流最ノ	5值和远区辐射特性
-------	---------	----------------	--------	-----------

ε _r	R_0	l/m	a/m	b/m	I _{max} /mA	$ r_0 E_{z \equiv \max} /V$	$ r_0 E_{z {\rm finax}} /V$	dir	γ(270°)
2.4	10	0.18	0.27	0.27	2.6	0.24	0.18	1.78	1.592
	10	0.12	0.15	0.15	2.6	0.21	0.20	1.1	1.418
3.6	10	0.18	0.27	0.27	3.1	0.28	0.16	3.24	1.866
	10	0.12	0.15	0.15	3.0	0.23	0.20	1.32	1.598
4.8	10	0.18	0.27	0.27	3.5	0.32	0.158	4.41	3.105
	10	0.12	0.15	0.15	3.2	0.256	0.20	1.64	1.686
	15	0.18	0.27	0.27	3.3	0.251	0.118	4.52	3.048
6.0	10	0.18	0.27	0.27	3.89	0.348	0.14	6.17	2.49*
	10	0.12	0.15	0.15	3.74	0.278	0.189	2.412	2.130
	15	0.18	0.27	0.27	3.6	0.266	0.11	5.84	3.731
	50	0.18	0.27	0.27	2.8	0.11	0.054	4.14	2.632
9.0	10	0.18	0.27	0.27	4.8	0.368	0.11	11.19	3.51*
	10	0.12	0.15	0.15	4.69	0.329	0.18	3.34	4.08*
	50	0.18	0.27	0.27	3.5	0.12	0.066	3.30	3.80*

* 表示拖尾波形中有一个正峰值等于或超过第一个正峰值.

4.结 论

本文的研究表明,通过在偶极电阻加载脉冲天 线馈电区并联加载一块介质,并适当选取介质块的 几何尺寸和相对介电常数,可以使天线在辐射脉冲 波形拖尾较小的同时产生良好的方向性.这种并联 介质加载的方向性天线与传统的方向性脉冲天线, 如 V 形天线相比,具有轮廓低、扁平化的特点,容易 与电路集成,非常适合于用来作为当前比较受关注 的高速无线通信系统,如 UWB 系统的接收和发射 模块.

- [1] Hirter ,Walter 2003 Computer Communication 26 46
- [2] Leeper D G 2003 IEEE MTT-S International 1 357
- [3] Sun N H 1990 Journal of Electronics 12 128(in Chinese)[孙乃华 1990 电子科学学刊 12 128]
- [4] Wang J H, Werner D H 1999 Journal of China Institute of Communications 20 90 (in Chinese] 王均宏、Werner D H 1999 通 信学报 20 增刊 90]
- [5] Wang J H 1993 Journal of Electronics 15 343 (in Chinese] 王均宏 1993 电子科学学刊 15 343]
- [6] Gedney S G 1996 IEEE Trans on AP 44 1630
- [7] Wang J H 1999 Acta Phys. Sin. 48 850 (in Chinese 】 王均宏 1999 物理学报 48 850]
- [8] Wang J H 1999 Acta Electronica Sinica 27 5 (in Chinese] 王均宏

1999 电子学报 27 5]

- [9] Ge D B and Yan Y B 2002 Finite Difference Time Domain Method for Electromagnetic Waves (Xi 'an : Electronic Science and Technology University Press)p96(in Chinese J 葛德彪、闫玉波 2002 电磁波 时域有限差分方法(西安:西安电子科技大学出版社)第96页]
- [10] Wang J H 2000 Acta Phys. Sin. 49 1696 (in Chinese] 王均宏 2000 物理学报 49 1696]
- [11] Wang J H 2000 Microwave and Optical Technology Letters 27 165
- [12] Yan R Q and Li Y H 1997 Foundations for Microwave Technology (Beijing: Beijing Institute of Technology Press) p244 (in Chinese) [闫润卿、李英惠 1997 微波技术基础(北京:北京理工大学出 版社)第 244页]

Han Zeng-Fu Wang Jun-Hong

(Institute of Lightwave Technology, Beijing Jiaotong University, Beijing 100044, China;
 Key Laboratory of All Optical Network and Advanced Telecommunication Network, Ministry of Education, China)
 (Received 4 March 2004; revised manuscript received 29 June 2004)

Abstract

The time-domain radiation characteristics of the resistance-loaded dipole antenna with dielectric block parallelly connected to one side of the feeding region are studied by using finite difference time-domain (FDTD) method and perfectly matched layer (PML) technique. It is found that this kind of antenna has very well directive property. The influences of the size and dielectric constant of the loaded dielectric block on the radiation characteristics of the antenna are analyzed. The optimum structure parameters of antennas with very well directivity and enough efficiency are given. The low profile property of this kind of antenna makes it easier to integrate with circuit. It is preferable for the ultra-wide band wireless communication system , such as UWB system , to use this kind of antenna.

Keywords : pulse antenna , radiation characteristic , dielectric loading , FDTD **PACC** : 4110H , 4110F

⁶⁴⁷