第11卷第4期 强激光与粒子束 1999年8月 HIGH POWER LASER AND PARTICLE BEAMS

文章编号: 1001—4322(1999)04—0495—04

快上升前沿电磁脉冲与 目标腔体的孔腔共振效应研究^{*}

刘顺坤^{1, 2}, 傅君眉², 陈雨生¹, 周 辉¹, 邱爱慈¹ (1. 西北核技术研究所, 西安市 69 信箱 16 分箱, 710024) (2. 西安交通大学, 西安, 710049)

摘 要: 利用时域有限差分方法 (FD-TD M ethod) 研究了快上升前沿电磁脉冲 (FR EM P) 对目标腔体的孔腔共振效应。研究表明:由于 FR EM P 的高频分量丰富,使得 FR EM P 更容易通过目标腔体上的孔缝,与目标腔体发生孔腔共振。由于孔缝的对外辐射,振 荡幅度将逐渐减弱。

关键词: 时域有限差分方法; 快沿电磁脉冲; 耦合; 孔腔共振 中图分类号: 0441 **文献标识码**: A

快上升前沿电磁脉冲(FR EM P)效应是非核电磁脉冲效应研究的重要内容。FR EM P 是指 上升前沿在亚纳秒级、脉宽约为几十纳秒的电磁脉冲信号。相对于核电磁脉冲(N EM P)、雷电 电磁脉冲(L EM P)等, FR EM P 具有更宽的频带和更丰富的高频成分。因而它更容易通过屏蔽 腔体上的孔缝耦合进入屏蔽体内,并与目标腔体发生孔腔共振,进而影响和破坏屏蔽体内电子 设备的正常工作。

我们利用时域有限差分方法研究了 FR EM P 对开有小孔的目标腔体的空腔共振效应,并 分析了孔腔共振现象的规律和特点^[1]。

1 计算空间及计算方法的建立

1.1 计算空间的建立

目标空间的结构如图 1 所示,矩形目标腔体按完纯导体考虑,其几何尺寸为 0 6m × 0 6m × 0 6m,腔体壁厚 0 01m。在腔体的中央开有 0 09m × 0 09m 的矩形小孔,孔面对着来波方 向。腔体的周围是吸收边界,用于截断计算空间,它对于反射波是透明的。

入射 FR EM P 为双指数脉冲, 电场方向垂直极化。 其脉冲幅度为 10³V /m、上升前沿时间 为 0 3n s, 脉冲宽度约为 50n s, 入射方向为 Ф 0 ° θ - 90 °

1 2 计算方法的建立

根据研究问题的特点,将计算区域划分成总场区和散射场区,总场区包含目标腔体,两区 域通过连接边界连接^[2,3]。总场区域的场满足方程

$$\nabla \times \mathbf{E}_{\text{total}} = - \mu \partial \mathbf{H}_{\text{total}} / \partial t - \sigma^* \mathbf{H}_{\text{total}}$$
(1)

$$\nabla \times \mathbf{H}_{\text{total}} = \epsilon \partial E_{\text{total}} / \partial t - \sigma^* E_{\text{total}}$$
(2)

散射场区域的场满足的方程

^{*} 国防科技基础研究基金资助课题 1998 年 10 月 19 日收到原稿, 1999 年 6 月 21 日收到修改稿, 刘顺坤, 男, 1966 年 12 月出生, 助研, 博士生

^{© 1995-2005} Tsinghua Tongfang Optical Disc Co., Ltd. All rights reserved.



Fig 1 The model of computational space 图 1 计算空间模型

Fig 2 The waveform of incident FREM P electric field in time domain 图 2 FREM P 入射场时域波形

$$\nabla \times \mathbf{E}_{\text{scat}} = - \mu_0 \partial \mathbf{H}_{\text{scat}} / \partial t \tag{3}$$

$$\nabla \times \mathbf{H}_{\text{scat}} = \mathbf{6} \partial \mathbf{E}_{\text{scat}} / \partial t \tag{4}$$

入射场在连接边界处接入。

计算空间所用的吸收边界满足三维波动方程单向波传播条件

$$(\partial/\partial x^2 + \partial/\partial y^2 + \partial/\partial z^2 - \frac{1}{v^2}\partial/\partial t^2)\mathbf{E} = 0$$
(5)

近似吸收边界的棱线上取(5)式的一阶M ur 形式,其它处取(5)式的二阶M ur 形式。

2 计算结果及分析

2.1 FREM P 对目标腔体的孔缝耦合与孔腔共振



Fig 3 The coupled field distance from slot 3cm (a) and 30cm (b) in time domain 图 3 孔轴线上距孔 3cm (a)和 30cm (b)处的耦合场的时域波形

图 3 为 FR EM P 通过小孔耦合进入屏蔽腔体内的信号波形, 它们分别距小孔 3cm 和 30cm。从图中可以看到, FR EM P 的波头很容易耦合进入腔体, 脉冲波在腔体内衰减得很快, 脉冲场主要集中在孔缝附近。在主脉冲结束后, 出现了高频振荡信号。且其幅度并不随距小孔距离变化。从时间上分析, 该信号是从小孔对面腔体壁上反射回来的。为了验证这个推测, 改变后壁距孔的距离, 发现高频振荡距主脉冲的时间距离也随之改变。最后, 取消腔体后壁, 高频振荡消失。证明推测是正确的。由此, 可以认定, FR EM P 通过小孔耦合进入腔体, 并与腔体发生了孔腔共振。

将目标腔体后壁向前移 0 15m, 从图 4 可以看出, 高频振荡距主脉冲的距离也变短了。这 © 1995-2005 Tsinghua Tongfang Optical Disc Co., Ltd. All rights reserved. 是预料中的,是由于反射面距观测点的距离变短的缘故。



Fig 4 The coupled field distance from slot 3cm (a) and 30cm (b) in time domain with afterward wall moved forward 图 4 后壁前移后孔轴线上距孔 3cm (a)和 30cm (b)处的耦合场的时域波形

图 5 反映的是, 取消腔体的后壁, 在 FR EM P 作用下距小孔 3cm 和 30cm 处的耦合场波 形。正如所预料的那样, 跟在主脉冲后面的高频振荡消失。主脉冲向前传输, 最后被吸收边界 所吸收。从图中还可以看到一个有趣的现象, 即腔体边界条件的改变对图 5(a) 主脉冲的影响 很小而对图 5(b) 的波形影响较大。这是由于主脉冲主要集中在孔缝附近, 并且持续时间短, 而 边界条件改变所形成的扰动场并非该波导的本征模式, 在腔体内衰减很快, 衰减的扰动场传输 到孔缝周围时, 幅度已经很小, 而且主脉冲已基本结束, 故对主脉冲的影响很小, 只是形成幅度 很小的衰减振荡。图 5(b) 所反映的观测点距后边界点较近, 主脉冲产生的时间较晚且幅度小, 故受边界变化的扰动较大。从这里可以看出瞬态场与时谐场的结果有较大的区别。时谐场依 赖边界条件, 而瞬态场依赖与时间发生联系的边界条件。电磁脉冲与腔体发生作用后, 脉冲波 形已经发生很大变化。如果采用基尔霍夫假定处理, 那么对计算结果将产生很大的影响^[4]。



Fig 5 The coupled field distance from slot 3cm (a) and 30cm (b) in time domain with afterward wall moved away 图 5 取消后壁后孔轴线上距孔 3cm (a) 和 30cm (b) 处的耦合场的时域波形

2 2 FREM P 与目标腔体孔腔共振的分析

图 6 是距小孔 30 cm 处, 即腔体中心点的耦合信号时域波形及其频谱分析波形。可以看 到, 主脉冲已经衰减得很小了, 而高频振荡的幅值基本上没有变化。从图 6(b) 可以看出, 共振 信号基本上是腔体本征频率的高次模, 在腔体内不允许低于腔体截至频率的模式存在。

3 结 论

由模拟结果可以得出 FR EM P 与屏蔽腔体相互作用并产生孔腔共振有如下特点:

(1) FR EM P 的波头可以较容易地通过孔缝耦合进入腔体内,并与腔体发生孔腔共振。 FR EM P 耦合进入腔体的主脉冲在腔体内衰减得很快,基本上只存在于孔缝周围。而共振信号 2 © 1995-2005 Tsinghua Tongfang Optical Disc Co., Ltd. All rights reserved.



Fig. 6 The coupled field in the middle of cavity in time domain (a) and in frequency domain (b) 图 6 腔体中心处耦合场的时域波形(a)和频域波形(b)

在腔体内几乎不随观测点的位置变化, 在腔体内基本没有衰减, 只是由于孔缝的辐射作用, 幅度随时间有所下降。

(2) FR EM P 与目标体发生孔腔共振, 共振信号基本上是腔体本征频率的高次模式, 而低于本征频率的模式不能在腔体内存在。

(3) 改变腔体的部分边界条件对共振现象有较大的影响, 而对耦合进入腔体的主脉冲影响 不大。

参考文献

- 1 Jianguo W ang N umerical studies on nonlinear coupling of high power microwave pulses into a cylindrical cavity. IEEE Trans on Plasm a Science, 12(1)
- 2 Kunz K S and Luebbers R J. The Finite Difference T in e Domain M ethod for Electrom agnetics Florida: CRC Press, 1993
- 3 Allen Taflove. Computational Electrodynamics Boston: Artech House Inc Press, 1995
- 4 虞国寅等 强电磁脉冲的小孔耦合 电波科学学报, 1996, 11(2)

NUM ERICAL STUDIES ON RESONANT EFFECTS OF FREM P INTO A CAVITY THROUGH A SLOT

L U Shun-kun^{1,2}, FU Jun-mei², CHENG Yu-sheng¹, ZHOU Hui¹, Q U A i-ci¹

1. N orthwest Institute of N uclear Technology, X i'an, S hanx i, 710024, China

2 X i'an J iaotong University, X i'an, S hanx i, 710049, China

ABSTRACT: The purpose of this paper is to use the Finite-Difference Time-Domain (FD-TD) method to study numerically the resonant effects of FREM P into a cavity through a slot Computational data indicate that FREM P is easier to resonate with a cavity through a slot for the plentiful high frequencies of FREM P. Because of the radiation outward, the amplitudes of resonant signals attenuate slow ly.

KEY WORDS: FD-TD method; FR EM P; coup ling; resonance