第 59 卷 第 23 期/2022 年 12 月/激光与光电子学进展

研究论文

激光写光电子学进展

脉冲展宽X射线分幅相机空间分辨特性研究

罗秋燕¹,林楷宣¹,陈嘉杰¹,王佳恒¹,黄峻堃¹,付文勇^{2*},蔡厚智¹,刘进元¹ ¹深圳大学物理与光电工程学院光电子器件与系统教育部/广东省重点实验室,广东 深圳 518060; ²南阳理工学院计算机与信息工程学院,河南 南阳 473500

摘要采用蒙特卡罗方法、有限差分法和有限元法,对脉冲展宽分幅相机的空间分辨特性进行了理论模拟和研究。光电 阴极(PC)产生的电子脉冲首先通过脉冲展宽装置轴向拉伸,然后通过三个短磁透镜组成的成像系统成像到微通道板上。 当相机成像倍率为1:1时,电子脉冲发射位置在PC面直径15mm范围内,相机的空间分辨率大于10lp/mm。最后研究 了相机空间分辨率与电子脉冲的发射位置、PC偏置电压、短磁透镜数量之间的关系,结果显示,空间分辨率与电子脉冲 的发射位置、PC偏置电压、短磁透镜数量正相关。

关键词 成像系统;惯性约束聚变;分幅相机;脉冲展宽;空间分辨率 中图分类号 TN143;O536 文献标志码 A

DOI: 10.3788/LOP202259.2311001

Research on Spatial Resolution Characteristics of Pulse Dilation X-Ray Framing Camera

Luo Qiuyan¹, Lin Kaixuan¹, Chen Jiajie¹, Wang Jiaheng¹, Huang Junkun¹, Fu Wenyong^{2*}, Cai Houzhi¹, Liu Jinyuan¹

¹Key Laboratory of Optoelectronic Devices and Systems of Ministry of Education and Guangdong Province,
 College of Physics and Optoelectronic Engineering, Shenzhen University, Shenzhen 518060, Guangdong, China;
 ²College of Computer and Information Engineering, Nanyang Institute of Technology, Nanyang 473500,
 Henan, China

Abstract In this study, we theoretically studied and simulated the spatial resolution characteristics of a pulse dilation framing camera using Monte Carlo, finite difference, and finite element methods. The electronic pulses produced by the photo-cathode (PC) are first axially stretched through the pulse dilation device and then imaged on a microchannel plate using an imaging system consisting of three short magnetic lenses. When the imaging ratio is 1 : 1 and the position of the electronic pulse emission is within 15 mm of the diameter of the PC surface, the spatial resolution is better than 10 lp/mm. Furthermore, we studied the relationship between spatial resolution and electronic pulse emission position, PC bias voltage, and the number of short magnetic lenses. Our results show that the spatial resolution is positively correlated with the emission position of electron pulse, PC bias voltage, and the number of short magnetic lenses.

Key words imaging systems; inertial confinement fusion; framing camera; pulse dilation; spatial resolution

1引言

惯性约束聚变(ICF)的研究主要有靶物理理论、 靶物理实验、制靶、驱动器和超快诊断等方面^[14]。传 统微通道板选通分幅相机时间分辨率通常在 35~ 100 ps之间^[5],分幅相机因同时具有高时间分辨率和 两维空间分辨的优点,而成为研究 ICF 的重要诊断器 件之一^[68]。采用脉冲展宽技术可以将相机的时间分 辨率提高一个数量级^[9-11],2010年,美国 Lawrence Livermore实验室将电子脉冲展宽技术加入传统微通 道板选通分幅相机中,并采用长磁透镜聚焦成像方 式,成功研制出了时间分辨率达到5 ps、系统空间分

通信作者: *35023860@qq.com

收稿日期: 2021-10-08; 修回日期: 2021-10-29; 录用日期: 2021-11-08

基金项目:国家自然科学基金(11775147)、广东省基础与应用基础研究基金(2019A1515011474,2019A1515110130)、深圳市科 技计划项目(JCYJ20200109105201936,JCYJ20190808115605501)

研究论文

第 59 卷 第 23 期/2022 年 12 月/激光与光电子学进展

辦率大于 300 μm 的脉冲展宽型分幅相机。2016年, 深圳大学超快诊断团队利用电子脉冲展宽技术,并采 用短磁透镜聚焦成像方式,研制出时间分辨率为 4 ps、系统近轴区域空间分辨率大于110 μm 的脉冲展 宽型 X 射线分幅相机^[12-13]。但是,采用电子束脉冲展 宽技术来提高相机时间分辨率,通常是以降低空间分 辨率作为代价的。为了使相机获得更高的空间分辨 率,就需要采用磁聚焦透镜对漂移区的电子团进行约 束成像,因此有必要研究影响相机空间分辨率的相关 因素。

本文采用蒙特卡罗方法、有限差分法和有限元法,

理论模拟了成像倍率为1:1,由三个短磁透镜组合而成的脉冲展宽X射线分幅相机,并对相机的空间分辨特性进行理论研究。

2 脉冲展宽X射线分幅相机系统结构 与工作原理

脉冲展宽X射线分幅相机的系统结构原理如图1 所示,由光电阴极、阳极栅网、脉冲展宽装置、磁聚焦透 镜成像系统、CCD等组成。光电阴极具有将入射光转 换为光电子和微带线的两个功能,可用于传输高压斜 坡脉冲^[14]。



图 1 脉冲展宽分幅相机结构原理示意图 Fig. 1 Schematic diagram of pulsed dilation framing camera structure

相机阴极加载有负直流电压和高压斜坡脉冲,能 够在光电阴极与阳极栅网产生随时间变化的电场,所 产生的能量色散导致电子束团在穿过漂移区域时轴向 拉伸,从而使得电子束团在空间上得到展宽。但是,光 电子在漂移区域传输的过程中将会导致其在空间上散 焦,因此需要采用短磁聚焦透镜对电子束团进行约束, 随后微通道板(MCP)选通、增强电子束团,并轰击荧 光屏被CCD记录。此外,脉冲展宽分幅相机为大口径 的成像系统,相机成像结果受场曲影响较大,因此离中 心位置越远,其空间分辨率越差。

3 空间分辨特性计算方法

脉冲展宽分幅相机成像的模拟过程为:1)设置初 始条件,包括阴极电压、磁聚焦透镜参数、计算时间步 长、初始电子个数、脉冲宽度等;2)采用蒙特卡罗法对 光电阴极电子初始能量分布进行抽样计算;3)计算空 间电荷效应及磁场产生的加速度;4)采用四阶 Runge-Kutta法,结合电子落点处的电场分布、电子加速度,计 算电子运动轨迹;5)若有电子未到达成像面,则需要重 新计算电场及电子轨迹。

3.1 光电阴极电子初始能量分布

光电阴极电子的初始能量 ξ 一般服从 β(k, l)分 布^[15],其概率密度函数为

$$N(\xi) = \frac{(k+l+1)!}{k! \ l!} \xi^{k} (1-\xi)^{l}, \qquad (1)$$

式中:k为已产生光电子的光子数,取正整数;l为未产 生光电子的光子数,取正整数; ξ 为产生光电子的概 率; $N(\xi)$ 为入射(k+1)个光子产生k个光电子的概 率,这里取 $\beta(1,4)$ 分布,并通过蒙特卡罗方法对光电 子进行抽样。

3.2 空间电荷效应

任意时刻、任一个电子*i*受到的空间电荷作用力 等于其余电荷与它的电场力之和,即

$$\boldsymbol{F}_{i}(t) = K \cdot e^{2} \cdot \sum_{i \neq j} \frac{\boldsymbol{r}_{i}(t) - \boldsymbol{r}_{j}(t)}{\left|\boldsymbol{r}_{i}(t) - \boldsymbol{r}_{j}(t)\right|^{3}}, \qquad (2)$$

式中:K为库仑常数;e为电子电荷量。

3.3 电子轨迹计算

光电阴极微带线是条带结构,在计算阴栅之间的 电场时采用有限差分法^[16-17]。对电子轨迹的计算以微 分方程形式给出电子运动规律、电磁场分布和轨迹作

研究论文

为初始条件,利用四阶 Runge-Kutta法计算电子的运动 轨迹^[18-21],在计算电子落点处的电场强度时采用两点 拉格朗日插值法,在计算磁场产生的加速度时采用落伦 兹公式,最后再将所有加速度项相加得出电子总的加 速度。求得所有电子在整个运动过程中的轨迹后,就 可得到整个电子运动过程中的状态以及最终落在 MCP输入面上的位置。由电子运动轨迹可以得到电 子的落点位置,然后由电子的落点位置结合成像系统 的调制传递函数(MTF)可以计算出相机的空间分 辨率。

目前广泛采用Csorba^[22]提出的基于电子光学调制 传递函数的方法进行计算。成像系统的调制传递函 数为

$$MTF(f) = \exp\left[-(\pi\rho f)^2\right], \qquad (3)$$

式中:f为空间频率;ρ值对应于电子在最佳像面上落 点弥散斑的均方根半径Δr,是电子在像面上的集中程 度。通常将调制对比度降至10%时所对应的空间频 率看作系统的极限空间分辨率。

4 空间分辨特性模拟结果

采用三个短磁透镜组合方式进行电子束成像,设 定每个短磁聚焦透镜长为10 cm,内直径为16 cm,外 直径为25.6 cm,内侧狭缝宽度为0.4 cm,线圈匝数为 1320,阴极电压为-3 kV,三个短磁透镜的中心位置与 PC距离分别为12.3 cm、28.0 cm和43.0 cm,短磁透 镜电流分别为 I_1 =0.260 A, I_2 =0.200 A, I_3 =0.250 A, 获得轴线上的磁场强度与位置的关系如图2所示,在 轴上,磁场强度分布出现三个峰值,实际测量值与理论 值基本一致。





Fig. 2 Relationship between magnetic field intensity and position on axis

电子从 PC 原点发射,在漂移区内(PC 到 MCP)运动过程中的三维电子轨迹如图 3 所示,电子运动轨迹的 XY 截面如图 4 所示, YZ 截面如图 5 所示。由图 4、图 5 可知,当电子在阴极原点位置发射时,成像点位于MCP 输入面的中心位置。MCP 输入面电子落点位置图像如图 6 所示。

第 59 卷 第 23 期/2022 年 12 月/激光与光电子学进展



图3 电子三维轨迹





图4 XY截面电子轨迹

Fig. 4 Electron trajectories in XY cross section



图5 YZ截面电子轨迹





图 6 电子在阴极中心处发射时 MCP输入面电子落点位置 Fig. 6 Position of electron drop point on MCP input surface when electrons are emitted at the center of cathode

研究论文

4.1 成像位置与发射位置关系

电子分别从阴极坐标(3,0)、(2,0)、(1,0)、(0,0)、 (-1,0)、(-2,0)、(-3,0)位置发射时,采用上述三个 短磁透镜组合方式将电子束团1:1聚焦成像在MCP 输入面,电子在7个不同位置发射时的XY截面运动轨 迹放在同一个图中,如图7所示。电子在光电阴极面 轴心位置处发射时,其最佳成像位置位于MCP输入面 的轴心,电子远离光电阴极面轴心处发射时,其成像位 置也远离MCP输入面的轴心。离轴不同位置处发射 的电子,其成像位置对应的二维图像坐标值如图8所 示。由图8可知,电子发射位置距离光电阴极面轴心 越近,其成像位置的Y坐标越大,阴极平面经短磁透镜 成像后,像面变成了一个曲面。由于场曲像差与物高 平方成正比,因此在宽口径成像器件中,此项像差较 严重^[23]。



图 7 XY 截面的电子轨迹(从上到下发射位置的 X坐标分别为 3、2、1、0、-1、-2、-3)

Fig. 7 Electron trajectories in XY cross section (X coordinates of the launch position from top to bottom are 3, 2, 1, 0, -1, -2, -3, respectively)





Fig. 8 XY coordinate value of imaging position

离轴心不同距离发射的电子经短磁透镜成像在 MCP输入面后,电子的落点图像如图9所示。由图9 可知,发射位置距离阴极中心越远,落点的弥散斑面积 越大,即空间分辨率越差。

目前,可采用球面光电阴极来有效地减小场曲,也 可采用曲面MCP使之与像场弯曲匹配,或者采用环状 结构的光电阴极微带线,在不同微带线加载合适的偏 置电压来减小场曲,以提高相机在离轴区域的空间分 辨率。





4.2 空间分辨率与发射位置关系

在三个短磁透镜成像条件下,图10是成像倍率为 1:1时,模拟阴极电子在离轴6mm、12mm、18mm和 24mm发射位置成像后在MCP面的落点图像(0mm 处发射位置的落点图像见图6)。由MCP面的电子落 点位置,再根据式(3)可计算出各个发射位置的传递函 数曲线,从而获得相机空间分辨率。

由图 6、图 10可知,当在5个不同的发射位置模拟 3个短磁透镜组合成像时,相机静态空间分辨率分别 为 20.8 lp/mm、11.4 lp/mm、5.4 lp/mm、2.7 lp/mm 和 1.7 lp/mm。阴极面在直径 15 mm范围内,相机空间 分辨率大于 10 lp/mm,在直径 25 mm范围内,相机空间 分辨率大于 5 lp/mm。当模拟两个短磁透镜组合成像 时,在相同电子发射位置,获得静态空间分辨率分别为 20.1 lp/mm、10.6 lp/mm、4.6 lp/mm、2.4 lp/mm 和 1.4 lp/mm。单个短磁透镜时获得静态空间分辨率分 别为 16.4 lp/mm、7.1 lp/mm、2.5 lp/mm、1.2 lp/mm 和 0.7 lp/mm。静态空间分辨率与电子离轴发射位 置的关系如图 11 所示,电子发射位置离轴越小,相机 的空间分辨率越好。从图 11 还可以看出,随着短磁 聚焦透镜个数的增多,相机的空间分辨率得到明显 提高。

4.3 空间分辨率与阴极电压关系

采用单个短磁透镜在电子成像比为1:1,电子发 射点位于阴极轴心时,在阴极加载不同的负直流偏置 电压,电子束团经过脉冲展宽后聚焦成像在MCP的输 入面,通过统计电子的落点坐标,计算静态空间分辨 率,结果如图12所示,随着阴极电压的增大,相机的静 态空间分辨率逐渐提高。

5 脉冲展宽X射线分幅相机实验结果

为方便得到相机空间分辨率,在阴极上刻有分划板,分划板中每小格都为3mm×3mm,每小格对应的线对数如图13所示。阴极图像上能够最高清晰分辨的线对数即为相机的静态空间分辨率。

在成像倍率为1:1时,相机系统的静态空间分辨 率图像如图14所示。在离轴6mm位置处可以观测到 10 lp/mm的分划板,在离轴15mm位置处可以观测到 5 lp/mm的分划板。相机系统中心位置处静态空间分









30	lp/mm	35	lp/mm
20	lp/mm	25	lp/mm
10	lp/mm	15	lp/mm
2	lp/mm	5	lp/mm

图 13 阴极的分辨率板示意图 Fig. 13 Resolution plate diagram of cathode



图 14 三磁透镜成像的静态空间分辨率实验结果 Fig. 14 Experimental results of static spatial resolution of three magnetic lens imaging

辦率最好,从中心到边缘,系统静态空间分辨率逐渐变 差,实验结果与模拟结果基本一致。

6 结 论

本文建立了脉冲展宽分幅相机理论模型,并对其 在成像倍率为1:1情况下的空间分辨率进行了理论模 拟。PC端电压为-3.0 kV,三个短磁透镜组合聚焦 成像,当电子发射位置距离阴极中心越近时,相机的 空间分辨率越好。在光电阴极面直径15 mm范围之 内,相机的空间分辨率大于10lp/mm。此外,通过对 相机成像位置与发射位置关系的研究可知,阴极平面 经短磁透镜聚焦成像后,像面变成了一个曲面。然 后,研究了相机系统内短磁透镜数量与其空间分辨率 的关系,随着短磁透镜数量的增加,相机的空间分辨 率得到明显提高。最后,研究了加载在光电阴极的偏 置电压与相机空间分辨率的关系,随着偏置电压的逐 渐升高,相机空间分辨率也逐渐提高,空间分辨率与 阴极偏置电压正相关。后续将通过增加短磁透镜数 量、增大阴极偏置电压来继续提高相机的空间分 辨率。

参考文献

- [1] 蔡厚智,龙井华,刘进元,等.电子束时间聚焦技术[J]. 光子学报,2016,45(2):0204001.
 Cai H Z, Long J H, Liu J Y, et al. Time focus technology for the electron bunch[J]. Acta Photonica
- [2] Bachmann B, Hilsabeck T, Field J, et al. Resolving hot spot microstructure using X-ray penumbral imaging (invited) [J]. Review of Scientific Instruments, 2016, 87(11): 11E201.

Sinica, 2016, 45(2): 0204001.

- [3] Pickworth L A, Ayers J, Bell P, et al. The National Ignition Facility modular Kirkpatrick-Baez microscope[J]. Review of Scientific Instruments, 2016, 87(11): 11E316.
- [4] 李成名,李宾.基于太赫兹调制的超快X射线脉冲长度 复原方法[J].光学学报,2020,40(6):0632001.
 Li C M, Li B. Algorithm to reconstruct ultra-fast X-ray pulse based on terahertz modulation[J]. Acta Optica Sinica, 2020, 40(6):0632001.
- [5] Bell P M, Kilkenny J D, Hanks R L, et al. Measurements with a 35-psec gate time microchannel plate camera[J]. Proceedings of SPIE, 1991, 1346: 456-464.
- [6] 田进寿.条纹及分幅相机技术发展概述[J].强激光与粒子束,2020,32(11):112003.
 Tian J S. Introduction to development of streak and framing cameras[J]. High Power Laser and Particle Beams, 2020, 32(11):112003.
- [7] 王峰,关赞洋,理玉龙,等.基于神光Ⅲ装置的光学诊断系统介绍[J].中国科学:物理学力学天文学,2018,48(6):065205.
 ₩erg F. Cuer Z.Y. Li Y.L. et el. Ortical discretation

Wang F, Guan Z Y, Li Y L, et al. Optical diagnostic systems based on Shenguang III [J]. Scientia Sinica (Physica, Mechanica & Astronomica), 2018, 48(6): 065205.

[8] 曹柱荣,袁铮,陈韬,等.神光装置上X射线时空诊断 技术概况与展望[J].中国科学:物理学力学天文学, 2018,48(6):065206.

Cao Z R, Yuan Z, Chen T, et al. Progress and plans of Xray temporal and spatial diagnosis technology of Shenguang facilities[J]. Scientia Sinica (Physica, Mechanica & Astronomica), 2018, 48(6): 065206.

- [9] Hilsabeck T J, Hares J D, Kilkenny J D, et al. Pulsedilation enhanced gated optical imager with 5 ps resolution (invited)[J]. The Review of Scientific Instruments, 2010, 81(10): 10E317.
- [10] Nagel S R, Hilsabeck T J, Bell P M, et al. Investigating high speed phenomena in laser plasma interactions using dilation X-ray imager (invited) [J]. The Review of Scientific Instruments, 2014, 85(11): 11E504.
- [11] 雷云飞,刘进元,蔡厚智,等.脉冲展宽分幅变像管场 曲特性研究[J].光学学报,2021,41(21):2132001.
 Lei Y F, Liu J Y, Cai H Z, et al. Study on field curvature characteristics of pulse-dilation framing tube[J].
 Acta Optica Sinica, 2021, 41(21): 2132001.
- [12] 蔡厚智,龙井华,刘进元,等.电子束时间展宽皮秒分 幅相机[J].红外与激光工程,2016,45(12):1206001.
 Cai H Z, Long J H, Liu J Y, et al. Picosecond framing camera based on electron pulse time-dilation[J]. Infrared and Laser Engineering, 2016, 45(12):1206001.

第 59 卷 第 23 期/2022 年 12 月/激光与光电子学进展

研究论文

- [13] Cai H Z, Zhao X, Liu J Y, et al. Dilation framing camera with 4 ps resolution[J]. APL Photonics, 2016, 1 (1): 016101.
- [14] 付文勇,蔡厚智,王东,等.脉冲展宽X射线光电二极 管的研究[J].光学学报,2020,40(10):1032001.
 Fu W Y, Cai H Z, Wang D, et al. Study on pulsedilation X-ray diodes[J]. Acta Optica Sinica, 2020, 40 (10):1032001.
- [15] 许淑艳.蒙特卡罗方法在实验核物理中的应用[M].2 版.北京:原子能出版社,2006.
 Xu S Y. Application of Monte Carlo method in experimental nuclear physics[M]. 2nd ed. Beijing: Atomic Press, 2006.
- [16] 杜秉初,汪健如.电子光学[M].北京:清华大学出版 社,2002.
 Du B C, Wang J R. Electron optics[M]. Beijing:

Tsinghua University Press, 2002.

[17] 刘祖平. 束流光学[M]. 合肥: 中国科学技术大学出版 社, 2005.

Liu Z P. Beam optics[M]. Hefei: University of Science and Technology of China Press, 2005.

[18] 张珂,蔡厚智,刘进元,等.时间展宽X射线分幅相机 空间分辨特性[J].光子学报,2018,47(2):0211003. Zhang K, Cai H Z, Liu J Y, et al. Spatial resolution for the time dilation X-ray framing camera[J]. Acta Photonica Sinica, 2018, 47(2): 0211003.

- [19] 冯炽焘,郑玉才,方二伦,等.像管的设计与分析[M]. 北京:国防工业出版社,1990.
 Feng C T, Zheng Y C, Fang E L, et al. Design and analysis of image tube[M]. Beijing: National Defense Industry Press, 1990.
- [20] 周立伟.宽束电子光学[M].北京:北京理工大学出版 社,1993.
 Zhou L W. Electron optics with wide beam focusing[M].
- Beijing: Beijing Institute of Technology Press, 1993.
 [21] 王新华,王爱平.龙格-库塔法结构程序设计方法[J].淮 北煤师院学报(自然科学版), 1995, 16(3): 48-52.
 Wang X H, Wang A P. Structure program composition method of Runge-Kutta[J]. Journal of Huaibei Industry Teachers College (Natural Sciences Edition), 1995, 16 (3): 48-52.
- [22] Csorba I P. Modulation transfer function of image tube lenses[J]. Applied Optics, 1977, 16(10): 2647-2650.
- [23] 徐大伦.变相管高速摄影[M].北京:科学出版社, 1990.
 Xu D L. High speed photography with phase change tube
 [M]. Beijing: Science Press, 1990.