# 脉冲展宽系统中的飞秒光电子传输成像特性

高海英<sup>1</sup>, 白雁力<sup>1</sup>\*, 姚荣彬<sup>1</sup>, 王旬<sup>2</sup>, 刘达见<sup>1</sup>

「桂林电子科技大学机电综合工程训练国家级实验教学示范中心,广西桂林 541004;

2桂林电子科技大学信息科技学院,广西桂林 541004

**摘要** 设计了短磁聚焦脉冲展宽分幅相机模型,以脉冲展宽原理和光电子运动方程为基础,研究了飞秒光电子在 脉冲展宽系统中的加速、传输和成像特性,分析了时空弥散,探讨了降低时空弥散影响的方法。结果表明:当脉冲 展宽系统长500 mm、展宽斜率为 10 V • ps<sup>-1</sup>、加速电场为 2 kV • mm<sup>-1</sup>时,传输时间弥散引起的总物理时间分辨 率为 1.62 ps,占相机时间分辨率的 70%;空间弥散为 62.87 μm,相机成像对比度降低了 13.58%。提高加速电场能 有效降低时空弥散对相机物理时间分辨率和成像对比度的影响。

关键词 超快光学;诊断技术;脉冲展宽分幅相机;飞秒光电子;时间弥散;空间弥散
 中图分类号 TN143;O536
 文献标识码 A
 doi: 10.3788/LOP56.123201

# Transmission and Imaging Characteristics of Femtosecond Photoelectrons in Pulse-Dilation System

Gao Haiying<sup>1</sup>, Bai Yanli<sup>1\*</sup>, Yao Rongbin<sup>1</sup>, Wang Xun<sup>2</sup>, Liu Dajian<sup>1</sup>

<sup>1</sup>National Demonstration Center for Experimental Education of Mechanical and Electrical Engineering Training, Guilin University of Electronic Technology, Guilin, Guangxi 541004, China;

<sup>2</sup> Institute of Information Technology, Guilin University of Electronic Technology, Guilin, Guangxi 541004, China

**Abstract** We designed and modeled a short-magnetic-focusing pulse-dilation framing camera. Based on the principle of pulse dilation and the equation of photoelectron motion, we studied the fs-photoelectron acceleration, transmission, and imaging characteristics in a pulse-dilation system. In addition, we analyzed the temporal-spatial dispersion and discussed the methods for its reduction. The simulated results show that when the pulse-dilation system has a length of 500 mm, a gradient of dilation pulse of  $10 \text{ V} \cdot \text{ps}^{-1}$ , and an accelerating field of  $2 \text{ kV} \cdot \text{mm}^{-1}$ , the total physical-temporal resolution resulting from temporal dispersion is 1.62 ps, which is 70% of the temporal resolution of the camera. The spatial dispersion is  $62.87 \mu \text{m}$ , and the image contrast is reduced by 13.58%. Thus, the influence of temporal-spatial dispersion on physical-temporal resolution and imaging contrast can be effectively reduced by enhancing the accelerating field.

Key words ultrafast optics; diagnostic techniques; pulse-dilation framing camera; femtosecond photoelectrons; temporal dispersion; spatial dispersion

**OCIS codes** 320.7080; 320.7160;230.0250

1 引 言

超快诊断技术(UDT)是一种能够将发生在 1 μs内的超快现象进行区分、记录和分析的技术, 在高能粒子轨迹、激光核聚变和固体物理研究等 领域应用广泛<sup>[1]</sup>。惯性约束聚变实验在更短时间 二维超快现象上的研究需求<sup>[2-3]</sup>,对二维超快诊断 设备——分幅相机的时间分辨性能提出越来越高 的要求。为满足更短时间分辨超快现象的实验需 求,近年来国内外相继研制出时间分辨率为 5 ps

\* E-mail: bayaly@guet.edu.cn

收稿日期: 2018-12-24; 修回日期: 2019-01-01; 录用日期: 2019-01-11

**基金项目**:国家自然科学基金(11865007,61863008)、广西自然科学基金(2018GXNSFAA281073)、桂林电子科技大学校 级重点项目(JGA201806)

的脉冲展宽分幅相机<sup>[4-5]</sup>。相机通过脉冲展宽系 统对光电子时间宽度进行展宽,采用微通道板 (MCP)分幅相机进行采集和测量,以此提升时间 分辨率<sup>[6-11]</sup>。虽然相机时间分辨率获得提升,但是 由于脉冲展宽系统的存在,光电子须长距离传输 后才能到达 MCP 输入面,因此在其传输成像过程 中存在影响时空性能的时空弥散<sup>[12-14]</sup>。随着脉冲 展宽分幅相机对更高时间量级研究需求的发展, 该时空弥散将制约相机时空分辨性能的进一步提 升。为此,研究脉冲展宽系统中飞秒光电子传输 成像特性,对脉冲展宽分幅相机优化具有重要的 理论意义。

目前,在超快诊断设备领域,仅有关于飞秒电子 衍射系统中飞秒电子束传输特性的研究,且主要集 中于时间分辨性能方面<sup>[15]</sup>。由于脉冲展宽分幅相 机是具有一维时间和二维空间分辨能力的超快诊断 设备,因此研究脉冲展宽分幅相机中的飞秒光电子 特性,不仅要考虑其传输特性,而且要考虑其成像特 性。为此,本文借鉴飞秒衍射系统,在前期研究基础 上,对飞秒光电子在脉冲展宽系统中的传输成像过 程展开理论分析,研究传输成像过程中飞秒光电子 时空间弥散变化等特性,为相机性能的进一步优化 提供理论依据。

### 2 脉冲展宽分幅相机模型和工作原理

脉冲展宽分幅相机模型如图 1 所示,由脉冲展 宽系统和 MCP 分幅相机(MFC)组成,其中脉冲展 宽系统包括阴极(PC)、阳极、光电子漂移区和磁透 镜。相机的工作原理如下:阴极将飞秒激光转换为 光电子信号,由于阴栅加速带加载展宽脉冲(DP), 因此光电子信号前沿具有更大的加速能量和传输速 度。在通过漂移区传输后,光电子信号前后沿轴向 距离逐渐变大(即时间宽度被展宽)。当展宽后的光 电子到达 MCP 输入面时,采用传统 MCP 分幅相机 对其进行测量,以此获得时间分辨率<sup>[4+11]</sup>。脉冲展 宽系统中的磁透镜起成像作用,确保光电子从阴极 传输成像到 MCP 输入面。

根据相机结构和工作原理,飞秒光电子从产生 到成像将经历3个过程:1)阴栅间加速过程,由于 光电子的零初速和阴栅间的时变加速电场,光电子 在加速到每秒数千米的过程中,将伴随着电子初始 能量分布和空间电荷效应的传输时间弥散;2)漂移 区传输过程,经过阴栅间时变电场的加速后,由于光 电子信号前沿传输速度更快,其时间宽度和电流密 度将随传输过程动态变化,并伴随空间电荷效应的 传输时间弥散;3)光电子成像过程,光电子要在磁 透镜聚焦作用下才能成像在 MCP 上,在成像过程 中将伴随空间弥散。根据上述 3 个过程,为研究飞 秒光电子在脉冲展宽系统中的传输成像特性,应考 虑其加速和传输过程的时间弥散,以及成像过程的 空间弥散。



图 1 脉冲展宽分幅相机模型

Fig. 1 Model of pulse-dilation framing camera

# 3 研究方法及结果分析

#### 3.1 光电子发射模型

研究采用经典光电子发射模型<sup>[15-17]</sup>,其初始能 量服从贝塔分布,即满足 0~0.6 eV 上的 β(1,4)分 布;发射角度服从 0°~90°的余弦分布;发射时间服 从高斯分布。归一化光电子能量分布概率密度函数 表达式为

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

式中: < 为光电子初始能量与最可几初始能量比值; k 和 l 为贝塔分布形状参数。

光电子发射角度函数表达式为

$$P(\theta) \propto \cos \theta, \qquad (2)$$

式中: θ 为光电子发射角度。

光电子发射时间分布函数表达式为

$$f(t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma}} \exp\left[-\frac{(t-\mu)^2}{2\sigma^2}\right],\qquad(3)$$

式中:t 为光电子发射时间;σ 为光电子发射时间分 布标准差;μ 为光电子发射时间分布均值。

 $\sigma$ 与高斯曲线半峰全宽  $\Delta t$  的关系为

$$\sigma = \sqrt{-\left(\Delta t/2\right)^2/2\ln 0.5} \,. \tag{4}$$

#### 3.2 脉冲展宽系统电磁场计算

系统阴栅加速带电场分布采用有限差分法实现,该方法采用离散点阵代替连续区域内的点集,将 求解电场的泊松方程或拉普拉斯方程中的偏微商用 相邻点之间的差分代替,这样利用迭代求解差分方 程组即可得到电场场强分布<sup>[15]</sup>。系统磁感应强度 计算基于边界元理论,并借助粒子与粒子束轨迹仿 真分析软件 Lorentz-3EM 实现<sup>[18-19]</sup>。当加速带为 1 mm,脉冲展宽系统长 500 mm,磁透镜孔径、轴向 宽度和缝隙分别为 160,100,4 mm 时,加速电场和 脉冲展宽系统轴上磁感应强度分布如图 2 所示,计 算结果显示,加速电场和磁感应强度随着阴极电压 提高而变大。这是因为加速电场决定光电子运动速 度,当光电子运动变快时,必须提高磁感应强度才能 保证光电子在系统中的成像。



图 2 脉冲展宽系统电磁场。(a) 阴极电压为-2 kV 时的电场分布;(b) 阴极电压为-5 kV 时的电场分布;(c)磁感应强度 Fig. 2 Electromagnetic field in pulse-dilation system. (a) Electronic field distribution when PC voltage is -2 kV; (b) electronic field distribution when PC voltage is -5 kV; (c) magnetic induction intensity

#### 3.3 阴栅间传输特性

在阴栅加速带,当光电子处于加速过程时,其自 身初始能量分布和空间电荷效应将引起时间弥散。 为分析加速特性,采用经典法和平均场理论展开研 究<sup>[12-13]</sup>。经典法对电子初始能量分布和二维平均场 理论空间电荷效应时间弥散表达式如下。其中加速 电场为

$$E = \mid \varphi \mid /d , \tag{5}$$

式中: φ 为阴极电压(即加速电压), 单位为 kV; d 为 阴栅间距, 单位为 mm。渡越时间弥散为

$$\Delta T_{\rm e} = 2.63 \sqrt{\delta} / E \,, \tag{6}$$

式中: <sup>(</sup>) 为光电子初始能量分布, 单位为 eV。空间 电荷效应时间弥散为

$$\Delta T_{a} = \frac{N_{0}e^{2}}{m\varepsilon\pi r^{2}v_{m}} \frac{t_{a}}{(1+l/r+\sqrt{1+l^{2}/r^{2}})}, \quad (7)$$

式中:N<sub>0</sub>为电子脉冲内的电子数;l和r分别为脉



冲宽度和半径;ε 是真空介电常数;e 和 m 分别是电 子电量和质量;t<sub>a</sub>为电子在阴栅间的运动时间;v<sub>m</sub> 为电子运动的平均速度。

根据(5)~(7)式,当阴栅加速带为1 mm,飞秒 光电子时间宽度,初始能量分布半峰全宽、半径和电 子数分别为130 fs、0.5 eV、200  $\mu$ m和1000时,光电 子加速过程的时间弥散如图3所示。阴极电压为 -2 kV时,初始能量和空间电荷效应引起的时间弥 散分别为0.93 ps和10.33 fs; 阴极电压提高至 -5 kV时,两者分别减小至0.37 ps和2.55 fs。由 此可知,阴栅间传输时间弥散随加速电压提高而逐 渐减小。

#### 3.4 漂移区传输特性

在漂移区传输过程中,由于展宽脉冲作用,飞秒 光电子时间宽度将被逐渐展宽,这将影响光电子电 流密度和空间电荷效应时间弥散变化。因此在该过



图 3 阴极和阳极间的传输特性。(a)初始能量分布时间弥散;(b)空间电荷效应时间弥散 Fig. 3 Transport properties between PC and anode. (a) Temporal dispersion of initial energy distribution; (b) temporal dispersion of space charge effect

程中,传输特性从光电子时间宽度和电流密度的动态特性,及动态时间弥散两方面展开讨论。

3.4.1 飞秒光电子时间宽度和电流密度动态特性

根据时间展宽原理和粒子数守恒方程<sup>[13.20]</sup>,漂移区传输过程的飞秒光电子时间宽度和电流密度计 算方法为

$$l_{i} = (v_{1} - v_{2}) \times t_{i} + l_{0}, \qquad (8)$$

$$v_i = \sqrt{\frac{2e |\varphi_i|}{m}},\tag{9}$$

$$n_i = \frac{N_0}{\pi r^2 l_i},\tag{10}$$

$$l_0 = v_1 \times w_0, \qquad (11)$$

$$\varphi_1 = \varphi, \qquad (12)$$

$$\varphi_2 = \varphi + R \times w_0, \qquad (13)$$

$$I_{d_i} = e n_i v_i , \qquad (14)$$

式中:i 为步长数; $l_i$ 、 $n_i$ 和 $I_{d_i}$ 分别是传输时间 $t_i$ 下 的 动 态 时 间 宽 度、电 子 密 度 和 电 流 密 度 (mA·mm<sup>-2</sup>); $v_i$  为传输速度; $\varphi_1$ 和 $v_1$ 是光电子 信号前沿加速电压和传输速度; $\varphi_2$ 和 $v_2$ 是后沿加 速电压和传输速度;R为展宽脉冲斜率; $l_0(\mu m)$ 和 $w_0$ (fs)为飞秒光电子初始宽度。

3.4.2 传输过程时间弥散

在传输过程中,由于飞秒光电子时间宽度逐渐增加,因此传输时间弥散也呈动态变化。基于动态时间



图 4 传输过程中的时间宽度和电流密度。(a)动态时间宽度;(b)动态电流密度

Fig. 4 Time width and ampere density during transmission. (a) Dynamic time width; (b) dynamic ampere density

根据 (15)~(18) 式,传输过程时间弥散如图 5 所示,其中图 5(a)是单位传输时间  $\Delta t_i = 200$  ps 的 动态时间弥散。由于光电子时间宽度随传输时间展 宽,因此在  $\Delta t_i$  内时间宽度越大,传输时间弥散  $\Delta T_i$ 越小。受光电子时间宽度动态特性影响,在漂移区 中的传输时间弥散并不是以理想线性形式上升,而 是随传输过程缓慢增加,如图 5(b)所示。此外,加 速电压直接影响传输时间弥散,即与时间弥散呈反 比关系。 宽度的空间电荷效应时间弥散计算表达式为[13]

$$\Delta l_{i} = \frac{N_{0}e^{2}}{m\varepsilon\pi r^{2}} \frac{\Delta t_{i}^{2}}{(1+l_{i}/r+\sqrt{1+l_{i}^{2}/r^{2}})}, \quad (15)$$

$$\Delta T_i = \Delta l_i / v_{\rm m} \,, \tag{16}$$

$$\Delta T_{\rm d} = \sum_{\substack{0\\i=1}}^{n} \Delta T_i \,, \tag{17}$$

$$t = \sum_{0}^{1-1} \Delta t_i, \qquad (18)$$

式中: $\Delta t_i$  是光电子动态时间宽度为 $l_i$ 时的传输时间; $\Delta l_i(\mu m)$ 和 $\Delta T_i(ps)$ 为 $\Delta t_i$ 内的空间电荷效应动态时间弥散; $\Delta T_a$ 为漂移区内空间电荷时间弥散;t为在漂移区中的传输总时间。

采用 3.3 节的飞秒光电子初始参量,根据(8)~ (14) 式,传输过程中的电子束时间宽度和电流密度动态特性如图 4 所示。飞秒光电子时间展宽和电流密度 分别呈线性上升和非线性下降趋势,且阴极电压越小, 传输时间越长,时间展宽越大,电流密度越小。阴极电 压为-2 kV时,飞秒光电子传输时间约为 18.84 ns,随 传输过程,光电子时间宽度由 130 fs 展宽至 8.61 ps,展 宽约为 66 倍,电流密度由 9.79 mA•mm<sup>-2</sup> 降低至 0.15 mA•mm<sup>-2</sup>;阴极电压提高到为-5 kV 时,传输 时间缩短为 11.92 ns,光电子时间宽度展宽至2.26 ps, 展宽约为 17.4 倍,电流密度由9.79 mA•mm<sup>-2</sup>降低至 0.56 mA•mm<sup>-2</sup>。



on. (a) Dynamic time width; (b) d

#### 3.5 飞秒光电子成像特性

飞秒光电子在成像过程中,既受库仑力影响,又 受磁场作用力影响。借助粒子与粒子束轨迹仿真分 析软件 Lorentz-3EM 将两种影响结合,通过设置光 电子传输过程中的平均电流密度和加速电压,模拟 磁场中光电子运动轨迹,获得其在 MCP 输入面上 的成像分布;通过成像分布的高斯拟合曲线半峰全 宽估算其成像半径;通过与理想成像半径对比,分析 飞秒光电子的成像特性。



图 5 在漂移区传输过程中的时间弥散。(a)  $\Delta t_i$  为 200 ps 时时间弥散的变化;(b)传输过程中的时间弥散变化 Fig. 5 Temporal dispersion during transport in drift area. (a) Change of temporal dispersion when  $\Delta t_i = 200$  ps; (b) change of temporal dispersion during the transport

飞秒光电子初始参量和脉冲展宽系统参数如3. 3节和3.4节所示,根据(9)、(10)和(14)式,阴极加 载  $- 2 \sim -5$  kV 的脉冲平均电流密度 (mA·mm<sup>-2</sup>)分别为0.68,1.05,1.39,1.74。阴极 电压(加速电压) -2 kV光电子成像空间弥散如图 6所示(纵坐标为成像电子数归一化),其中图6(a) 为理想情况下(无磁聚焦和空间电荷影响),满足均 匀分布的飞秒光电子在MCP 输入面上的成像分 布;图6(b)为设置加速电压和电流密度后, 从轴上发射 405 条光电子轨迹后的成像分布。两种 成像分布的高斯拟合曲线如图 6(c)所示,其半峰全 宽分别为 200 μm 和262.87 μm。相较于理想成像, 传输过程中飞秒光电子受库仑力和磁聚焦作用影响 的空间弥散半径约为 62.87 μm。采用相同方法,飞 秒光电子传输成像的空间弥散对比如图 6(d)所示。 根据光电子加速电压与磁聚焦作用力的正比关系特 性,飞秒光电子传输成像的空间弥散随阴极电压提 高和磁聚焦作用力增大而逐渐降低。



图 6 飞秒光电子成像特性。(a)理想成像分布;(b)阴极电压-2 kV的成像分布; (c)两种成像分布的高斯拟合曲线;(d)不同阴极电压下的空间弥散

Fig. 6 Imaging characteristics of fs photoelectrons. (a) Ideal imaging distribution; (b) imaging distribution at PC voltage of -2 kV; (c) Gaussian fitting curves of two kinds of imaging distributions; (d) spatial dispersions at different PC voltages

#### 3.6 讨 论

飞秒光电子在脉冲展宽系统中的时间特性包括 传输时间弥散和光电子时间展宽,两者分别影响相 机物理和技术时间分辨率,相机时间分辨率 T<sub>u</sub>和 成像对比度 M<sub>d</sub> 可表示为

$$T_{\rm u} = \sqrt{T_{\rm p}^2 + T_{\rm c}^2},$$
 (19)

$$T_{\rm p} = \sqrt{\Delta T_{\rm e}^2 + \Delta T_{\rm a}^2 + \Delta T_{\rm d}^{-2}},$$
 (20)

$$T_{\rm c} = T_{\rm M}/M_{\rm u}, \qquad (21)$$

$$Z_{\rm p} = (T_{\rm p}^2/T_{\rm u}^2) \times 100\%, \qquad (22)$$

$$Z_{\rm c} = (T_{\rm c}^2/T_{\rm u}^2) \times 100\%, \qquad (23)$$

 $M_{d} = [(r_{m} - r_{o})/(r_{m} + r_{o})] \times 100\%,$  (24) 式中: $\Delta T_{e}$ 和  $\Delta T_{a}$ 分别为阴栅间电子初始能量和空 间电荷效应时间弥散; $\Delta T_{d}$ 为漂移区内空间电荷时 间弥散; $T_{p}$ 为物理时间分辨率; $T_{e}$ 为技术时间分辨 率; $T_{M}$ 为 MCP 分幅相机时间分辨率; $M_{u}$ 为光电子 时间展宽倍率; $Z_{p}$ 和  $Z_{e}$ 分别为物理和技术时间分 辨率占比; $r_{o}$ 和  $r_{m}$ 分别为理想成像和传输成像 半径。

当阴极电压为-2 kV时,在时间分辨性能方 面,根据传输时间弥散模拟和(19)~(21)式, $T_{u}$ 为 1.936 ps,其中 $T_{p}$ 为 1.62 ps( $\Delta T_{e}$ 为 0.93 ps, $\Delta T_{a}$ 为 10.33 fs, $\Delta T_{d}$ 为 1.33 ps), $T_{e}$ 为 1.06 ps,光电子 时间展宽倍率约为 66 倍 (即 130 fs 展宽至 8.61 ps)。假设 $T_{M}$ 为 70 ps,根据(22)~(23)式,物 理时间分辨率在相机时间分辨中的占比 $Z_{p}$ 约为 70%,而技术时间分辨率占比 $Z_{e}$ 约为 30%,因此光 电子传输过程的时间弥散严重影响相机时间分辨提 升。而在空间性能方面,根据(24)式,传输空间弥散 降低成像对比度 $M_{d}$ 约为 13.58%。此外,在模拟中 通过提高阴极电压(加速电压)可以降低飞秒光电子 传输时空弥散对相机物理时间分辨率和成像质量的 影响。

## 4 结 论

设计磁聚焦脉冲展宽分幅相机模型,以脉冲展 宽和光电子运动理论为基础,采用经典时间弥散公 式、平均场模型和光电子成像分布等方法,研究飞秒 光电子在脉冲展宽系统中的加速、传输和成像过程, 分析其时空弥散特性及降低方法。研究结果显示, 飞秒光电子在脉冲展宽系统中的传输时间弥散引起 物理时间分辨增大,是阻碍相机时间分辨性能提升 的主要因素,而空间弥散也严重影响相机成像质量, 两者随阴极电压提高呈非线性下降趋势。由于脉冲 展宽系统的加速带、漂移区和磁聚焦等物理特性存 在,因此飞秒光电子在系统中的传输成像时空弥散 无法完全消除。基于惯性约束聚变实验对更短时间 分辨二维超快现象的研究需求,脉冲展宽分幅相机 必将向更高量级时空分辨发展,在相机时空分辨性 能提升的过程中,飞秒光电子的传输时间弥散将产 生更明显的影响。因此在今后更高时间量级脉冲展 宽分幅相机的建模和研制中,应着重研究在固定加 速电场下,如何进一步提升光电子时间展宽倍率,以 此降低光电子在脉冲展宽系统中的传输时间弥散。

#### 参考文献

- Diels J C, Fontaine J J, Rudolph W. Ultrafast diagnostics[J]. Revue de Physique Appliquée, 1987, 22(12): 1605-1611.
- [2] Hurricane O A, Callahan D A, Casey D T, et al. Fuel gain exceeding unity in an inertially confined fusion implosion[J]. Nature, 2014, 506(7488): 343-348.
- [3] Betti R, Hurricane O A. Inertial-confinement fusion with lasers [J]. Nature Physics, 2016, 12(5): 435-448.
- [4] Hilsabeck T J, Hares J D, Kilkenny J D, et al.
   Pulse-dilation enhanced gated optical imager with 5 ps resolution (invited) [J]. Review of Scientific Instruments, 2010, 81(10): 10E317.
- [5] Cai H Z, Zhao X, Liu J Y, et al. Dilation framing camera with 4 ps resolution [J]. APL Photonics, 2016, 1(1): 016101.
- [6] Nagel S R, Hilsabeck T J, Bell P M, et al. Dilation X-ray imager a new/faster gated X-ray imager for the NIF[J]. Review of Scientific Instruments, 2012, 83 (10): 10E116.
- [7] 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]. Review of Scientific Instruments, 2014, 85 (11): 11E504.
- [8] Nagel S R, Benedetti L R, Bradley D K, et al. Comparison of implosion core metrics: a 10 ps dilation X-ray imager vs a 100 ps gated microchannel plate[J]. Review of Scientific Instruments, 2016, 87 (11): 11E311.
- [9] Nagel S R, Chen H, Park J, et al. Two-dimensional time-resolved ultra-high speed imaging of K-alpha emission from short-pulse-laser interactions to observe electron recirculation [J]. Applied Physics Letters, 2017, 110(14): 144102.
- [10] Cai H Z, Fu W Y, Bai Y L, et al. Simulation of a dilation X-ray framing camera [J]. Journal of Electronic Imaging, 2017, 26(4): 043003.
- [11] Bai Y L, Long J H, Liu J Y, et al. Demonstration of 11-ps exposure time of a framing camera using pulsedilation technology and a magnetic lens [J]. Optical Engineering, 2015, 54(12): 124103.
- Bai Y L, Long J H, Cai H Z, et al. Research on temporal resolution of pulse-dilation framing tube[J].
   Infrared and Laser Engineering, 2015, 44 (S1): 63-

67.

白雁力, 龙井华, 蔡厚智, 等. 时间展宽分幅变像管的时间分辨率探究[J]. 红外与激光工程, 2015, 44 (S1): 63-67.

- [13] Bai Y L, Yao R B, Gao H Y, et al. Influence of space charge effect on temporal-spatial performance of pulse-dilation framing tube [J]. Optics and Precision Engineering, 2018, 26(2): 261-267.
  白雁力,姚荣彬,高海英,等. 空间电荷效应对时间 展宽分幅变像管时空性能的影响[J]. 光学 精密工程, 2018, 26(2): 261-267.
- [14] Bai Y L, Yao R B, Gao H Y, et al. Analysis of imaging performance and aberration of pulse-dilation framing converter using short magnetic focusing [J]. Acta Optica Sinica, 2018, 38(3): 0332001.
  白雁力,姚荣彬,高海英,等. 短磁聚焦时间展宽分 幅变像管成像性能及像差分析[J].光学学报, 2018, 38(3): 0332001.
- [15] Tian J S, Zhao B S, Wu J J, et al. Transfer property of electron pulse in a femto-second electron diffraction system[J]. Acta Physica Sinica, 2007, 56(1): 123-128.
  田进寿,赵宝升,吴建军,等.电子脉冲在飞秒电子 衍射系统中的传输特性[J].物理学报,2007,56(1): 123-128.
- [16] Liu R, Tian J S, Li H, et al. Design and evaluation of a pre-traveling wave deflector magnetic solenoid lens focused streak image tube [J]. Acta Physica Sinica, 2014, 63(5):058501.

刘蓉,田进寿,李昊,等.行波偏转器前置短磁聚焦 条纹变像管理论设计与实验研究[J].物理学报, 2014,63(5):058501

- [17] Hui D D, Tian J S, Lu Y, et al. Streak tube with large work area and small size used in lidar detection system [J]. Acta Optica Sinica, 2015, 35 (12): 1232001.
  惠丹丹,田进寿,卢裕,等.用于激光雷达的大探测 面积超小型条纹管[J].光学学报, 2015, 35(12): 1232001.
  [18] Bai Y L, Long J H, Cai H Z, et al. Influence of
- double magnetic lenses on performance of pulsedilation framing tube[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2016, 53(1): 013201.
  白雁力,龙井华,蔡厚智,等. 双磁透镜对时间展宽 分幅变像管性能的影响[J]. 激光与光电子学进展, 2016, 53(1): 013201.
- [19] Chen J Y, Cai H Z, Bai Y L, et al. Imaging distortion analysis and testing of short magnetic focusing image converter tube [J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2018, 55(3): 031101.
  陈家堉,蔡厚智,白雁力,等. 短磁聚焦变像管的成像畸变分析与测试[J]. 激光与光电子学进展, 2018, 55(3): 031101.
- [20] Qian B L, Elsayed-Ali H E. Electron pulse broadening due to space charge effects in a photoelectron gun for electron diffraction and streak camera systems [J]. Journal of Applied Physics, 2002, 91(1): 462-468.