关联成像的点扩散函数分析法

施展,樊祥,程正东,朱斌,陈熠

(合肥电子工程学院 脉冲功率技术国家重点实验室,安徽 合肥 230037)

摘 要:点扩散函数(PSF)是传统成像光学中一种典型的分析方法。针对关联成像这一全新的成像理论,借鉴点扩散函数分析方法,采用半经典理论对其成像过程进行了重新推导,给出了鬼像和物体透射函数之间的点扩散函数。以此为基础,推导了成像光路中存在湍流时,与之对应的 PSF 以及鬼像的表达式。最后对成像过程进行了数值仿真分析。结果表明,PSF 可以有效地描述关联成像的过程,并且可以定量分析成像距离、光源大小和湍流强度对鬼像的影响程度。

关键词:点扩散函数; 关联成像; 赝热光; 湍流

中图分类号: O431.2 文献标志码: A DOI: 10.3788/IRLA201645.1124001

PSF analysis of Correlated Imaging

Shi Zhan, Fan Xiang, Cheng Zhengdong, Zhu Bin, Chen Yi

(State Key Laboratory of Pulsed Power Laser Technology, Electronic Engineering Institute of Hefei, Hefei 230037, China)

Abstract: The Point Spread Function (PSF) is a typical analytical method of traditional imaging. Using it for reference, the theory of Correlated Imaging(GI) was re-deduced and the PSF of Ghost Image(GI) was derived. Based on this theory, the PSF and GI formula were derived when turbulent was considered in optical paths. Finally, numerical simulation was done and the result indicates that GI process can be described by PSF properly. The variation caused by distance, source size and turbulence intensity can be quantitatively analyzed.

Key words: PSF; Correlated Imaging; pseudo-thermal light; turbulent

收稿日期:2016-03-17; 修订日期:2016-04-11

基金项目:国家自然科学基金(61307025);安徽省自然科学基金(1308085MF114)

作者简介:施展(1988-),男,博士生,主要从事关联成像方面的研究。Email:shizhaneei@foxmail.com

导师简介:樊祥(1963--),男,教授,博士生导师,主要从事光电系统方面的研究。Email:FanXiangLXL@163.com

0 引 言

关联成像(Correlated Imaging)由于其独特的成 像特性,自理论提出之日起就得到了国内外学者的 广泛关注[1-3]。关联成像最初由纠缠双光子对实现[4], 随着热光关联成像理论的逐步完善、热光源以诸多 优势逐步取代了纠缠光子源,成为关联成像的主要 光源[5-7]。由于热光源在强度上的优势,关联成像的 距离由厘米量级提高到米、千米量级。随着成像距离 的不断增长,影响关联成像质量的各种因素也逐渐 凸显出来。

对于关联成像质量的分析,目前主要采用分辨 率、对比度、(峰值)信噪比(SNR)和均方差(MSE)等方 式来进行评价^[8]。Zhang Erfeng 等提出了一种采用非 负指数散斑场的关联成像方法[9],以分辨率和信噪 比为评判标准,说明了该方法相较传统方法的优 越之处。Wang Wei 等提出的迭代鬼成像¹⁰⁰(Iterative Ghost Imaging)方法,以均方误差为评价标准,分析 了新方法的成像质量。可见,国内外在关联成像的质 量分析中,主要方法是比较原图和鬼像,获得二者之 间的一些差异信息,根据这些差异的大小来评价成 像质量,是一种"事后评价"的方式。

在传统光学成像领域,系统成像能力除了采用上 述图像比较的方法以外,还可采用光学传递函数 (OTF)及相干传递函数(CTF)来评价。目前还没有一种 类似的方法描述关联成像系统。点扩散函数(PSF)^[11-12] 是光学系统对点源所成之像,相当于电子线路中的 冲击响应函数,可以用于描述光学成像系统成像能 力。文中借鉴传统光学成像中的点扩散函数分析法, 对关联成像过程进行了重新推导,给出了关联成像 系统的点扩散函数以及鬼像的表达式。

1 关联成像的点扩散函数分析法

采用赝热光源进行关联成像的原理如图1所示。 激光束经旋转毛玻璃调制后,形成赝热光场;经过分 束镜后,一路为参考臂,由具有空间分辨能力的探测 器(CCD)进行探测,得到测量光场的分布;另一路为探 测臂,对物体进行照射(即测量,文中以透射型物体为 例),光场经过物体调制,再由透镜收集之后,由桶探 测进行探测:最后将两路探测器的探测数据进行关联

计算,可以得到物体的"鬼像"(Ghost Image)。



图1. 應热光关联成像示意图

Fig.1 Scheme of Correlated Imaging based on pseudo-thermal light

毛玻璃表面产生的赝热光场在自由空间中的传 播符合拓展惠更斯-菲涅尔积分原理,在参考臂和探 测臂的探测平面的光场分布分别为:

$$E_{1}(x_{1}) = \left(\frac{-j}{\lambda z_{1}}\right)^{1/2} \int duf(u) e^{(j\pi/\lambda z_{1})(x_{1}-u)^{2}}$$
(1)
$$E_{2}(x_{2}) = \left(\frac{-j}{\lambda z_{0}}\right)^{1/2} \left(\frac{-j}{\lambda z_{2}}\right)^{1/2} \times$$
$$\int dudyf(u) e^{(j\pi/\lambda z_{0})(y-u)^{2}} t(y) e^{(j\pi/\lambda z_{2})(y-x_{2})^{2}}$$
(2)

式中:f(u)为赝热光源光场分布;t(y)为物体的透射函 数。强度波动关联可以表示为:

$$G(x_1, x_2) = \langle I_1(x_1) I_2(x_2) \rangle - \langle I_1(x_1) \rangle \langle I_2(x_2) \rangle$$
(3)
式中:

$$\langle I_{1}(x_{1})I_{2}(x_{2})\rangle = \langle E_{1}(x_{1})E_{1}^{*}(x_{1})E_{2}(x_{2})E_{2}^{*}(x_{2})\rangle =$$

$$\frac{1}{\lambda^{3}z_{1}z_{2}z_{3}} \langle \int du_{1}du_{1}' du_{2}du_{2}' dydy' \times f(u_{1})f^{*}(u_{1}')f(u_{2})$$

$$f^{*}(u_{2}')t(y)t^{*}(y') \times e^{\frac{j\pi}{\lambda z_{1}}[(x_{1}-u_{1})^{2}-(x_{1}-u_{1}')^{2}]}$$

$$e^{\frac{j\pi}{\lambda z_{0}}[(y-u_{2})^{2}-(y'-u_{2}')^{2}]} e^{\frac{j\pi}{\lambda z_{2}}[(y-x_{2})^{2}-(y'-x_{2})^{2}]} \rangle$$

$$\langle I_{1}(x_{1})\rangle \langle I_{2}(x_{2})\rangle = \langle E_{1}(x_{1})E_{1}^{*}(x_{1})\rangle \langle E_{2}(x_{2})E_{2}^{*}(x_{2})\rangle =$$

$$1 \quad \langle \int du_{1}du_{1}'du_{2}du_{2}'du_{2}'(x_{2})e^{i\pi}(x_{1}-u_{1})^{2}-(x_{1}-u_{1}')^{2}] \rangle t$$

$$\begin{cases} \int du_{2}du_{2}' dy dy' f(u_{2})f^{*}(u_{2}')t(y)t^{*}(y') \times \\ e^{\frac{j\pi}{\lambda_{z_{0}}}[(y-u_{2})^{2}-(y'-u_{2}')^{2}]} e^{\frac{j\pi}{\lambda_{z_{2}}}[(y-x_{2})^{2}-(y'-x_{2})^{2}]} & (5) \end{cases}$$

赝热光源可以采用零均值高斯随机过程来描述: $\langle f(u_1)f^*(u_1')f(u_2)f^*(u_2')\rangle = \langle f(u_1)f^*(u_1')\rangle \langle f(u_2)f^*(u_2')\rangle +$ $\langle f(u_1)f^*(u_2')\rangle\langle f(u_2)f^*(u_1')\rangle = \Gamma(u_1, u_1')\Gamma(u_2, u_2') +$ $\Gamma(u_1, u_2')\Gamma(u_2, u_1')$ (6)

红外与激光工程 www.irla.cn

结合公式(4)~(6)可知,公式(3)相减后仅剩
包含 $\Gamma(u_1,u_2')\Gamma(u_2,u_1')$ 的项,即:
$G(x_1, x_2) = \frac{1}{\lambda^3 z_1 z_2 z_3} \int \mathrm{d}u_1 \mathrm{d}u_1' \mathrm{d}u_2 \mathrm{d}u_2' \mathrm{d}y \mathrm{d}y' \times$
$t(y)t^{*}(y')\Gamma(u_{1},u_{2}')\Gamma(u_{2},u_{1}') \times e^{\frac{j\pi}{\lambda z_{1}}[(x_{1}-u_{1})^{2}-(x_{1}-u_{1}')^{2}]}$
$e^{\frac{j\pi}{\lambda z_{0}}[(y-u_{2})^{2}-(y'-u_{2}')^{2}]} \frac{j\pi}{\lambda z_{2}}[(y-x_{2})^{2}-(y'-x_{2})^{2}]} $ (7)
利用旋转毛玻璃产生的光源可视为完全不相干
光,即:
$\Gamma(u, u') = \langle f(u)f^*(u') \rangle = I(u)\delta(u-u') $ (8)
公式(7)中:
$\Gamma(u_1, u_2')\Gamma(u_2, u_1') = I(u_1)\delta(u_1 - u_2')I(u_2)\delta(u_2 - u_1') $ (9)
即: $u_1=u_2'$, $u_2=u_1'$,令: $\gamma_i=\frac{\pi}{\lambda_{z_i}}$,代人公式(7):
$G(x_1, x_2) = \frac{\gamma_0 \gamma_1 \gamma_2}{\pi} \int du_1 du_2' dy dy' t(y) t^*(y') I(u_1) I(u_2) \times$
$e^{j\gamma_{1}[(x_{1}-u_{1})^{2}-(x_{1}-u_{2})^{2}]}e^{j\gamma_{0}[(y-u_{2})^{2}-(y'-u_{1}')^{2}]}e^{j\gamma_{2}[(y-x_{2})^{2}-(y'-x_{2})^{2}]} (10)$
假设光源强度为高斯分布,光源大小为 ρ _s ,则 I(u)=
$e^{-\frac{u_{z}}{\rho}}_{\rho_{s}} \Leftrightarrow \alpha = \frac{1}{2}, I(u) = e^{-\alpha u_{z}}, (U) = e^{-\alpha u_{z}}, U = e^{-\alpha u_{z}}$
$G(x_1, x_2) = \frac{\gamma_0 \gamma_1 \gamma_2}{\pi} \int dy dy' t(y) t^*(y') e^{j \gamma_0 (y^2 - {y'}^2)}$
$e^{j\gamma_{2}[(y^{2}-y'^{2})+2x_{2}(y'-y)]} \times \int du_{1}du_{2}e^{-\alpha u_{1}^{2}}e^{-\alpha u_{2}^{2}}$
$e^{j\gamma_1(u_1^2-u_2^2+2x_1u_2-2x_1u_1)}e^{j\gamma_0(u_2^2-u_1^2+2y'u_1-2yu_2)}$
$\frac{\gamma_0\gamma_1\gamma_2}{\pi}\int dydy't(y)t^*(y')h(y,y',x_1)\times$
$e^{j\gamma_{0}(y^{2}-y'^{2})}e^{j\gamma_{2}[(y^{2}-y'^{2})+2x_{2}(y'-y)]} $ (11)
式中:
2 2

$$h(y, y', x_1) = \int du_1 du_2 e^{-\alpha u_1^2} e^{-\alpha u_2^2} \times e^{j\gamma_1(u_1^2 - u_2^2 + 2x_1u_2 - 2x_1u_1)} e^{j\gamma_0(u_2^2 - u_1^2 + 2y'u_1 - 2yu_2)}$$
(12)

关联成像中,一般取参考臂和探测臂长度相等, 即 $z_0=z_1=z$,那么 $\gamma_0=\gamma_1=\gamma$,根据积分公式,将 u_1^2 , u_1u_2 , u_2^2 , u_1 , u_2 的系数分别用 A,B,C,D,E 表示^[13]:

$$h(y, y', x_1) = \int du_1 du_2 e^{-Au_1^2 - Bu_1 u_2 - Cu_2^2 - Du_1 - Eu_2} = \frac{2\pi}{\sqrt{4AC - B^2}} e^{-\frac{BDE - CD^2 - AE^2}{4AC - B^2}}$$
(13)

其中:

$$A=C=\alpha$$

$$B=0$$

$$D=2j\gamma(x_1-y')$$

$$E=-2j\gamma(x_1-y)$$
(14)

化简可得:

$$h(y, y', x_1) = \frac{\pi}{\alpha} e^{-\frac{y'[(x_1-y)' + (x_1-y')']}{\alpha}}$$
(15)

关联成像中,当*x*₁,*x*₂分别表示参考平面和探测 平面时,鬼像的表达式为:

$$M(x_1) = \int_{\text{Bucket}} dx_2 G(x_1, x_2)$$
(16)
将公式(11)代入可得:

$$M(x_{1}) = \frac{\gamma^{2}}{\pi^{2}} \int dy dy' t(y) t^{*}(y') \times h(y, y', x_{1}) \,\delta(y - y')$$

$$e^{j(\gamma_{0} + \gamma_{2})(y^{2} - y'^{2})} = \frac{\gamma^{2}}{\pi^{2}} \int dy |t(y)|^{2} h(y, y', x_{1}) \quad (17)$$

式中:y=y',将公式(15)表示为 $\frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma}e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}}$ 的高 斯形式:

$$h(y, x_{1}) = \sqrt{\frac{\pi}{2\alpha}} \times \frac{\pi}{\gamma} \times \frac{1}{\sqrt{2\pi} \sigma} e^{-\frac{(y-x_{1})^{2}}{2\sigma^{2}}} = \sqrt{\frac{\pi}{2\alpha}} \times \frac{\pi}{\gamma} \times h_{z}(y)$$
(18)

根据公式(17),将 γ , α 的表达式代入,同时考虑 到 $z_{\alpha=z_1=z_2}, \gamma_{\alpha=\gamma}=\gamma$,可得:

$$M(x_1) = \frac{1}{\lambda z} \sqrt{\frac{\pi}{2\alpha}} |t(y)|^{2*} h_z(y)$$
(19)

其中:

$$h_{z}(y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \sigma} e^{-\frac{(y-x_{1})^{2}}{2\sigma^{2}}}$$
(20)

$$\sigma = \frac{\sqrt{\alpha}}{2\gamma} = \frac{\lambda z}{2\pi \rho_s} \tag{21}$$

则公式(19)可视为物体透射函数 t(y)和距离 z处的点扩散函数 $h_{\epsilon}(y)$ 的卷积。结合公式(19)~(21)可 以看出,影响鬼像的主要因素包括探测激光的波长、 成像距离以及光源大小。其中,激光波长 λ 出现在公 式的两个因子内:点扩散函数 $h_{\epsilon}(y)$ 的标准差 σ 和卷 积系数 $\frac{1}{\lambda z}$ 中。随着 λ 的增大,标准差 σ 变大,卷积 系数 $\frac{1}{\lambda z}$ 变小,都将导致成像质量下降。成像距离 z和 λ 相同,距离的增长将导致成像距离的下降。光源 大小 ρ_{s} 和标准差 σ 负相关,光源增大将会提升成像质量。

经过上述推导,该节建立了关联成像的点扩散函 数分析法的基本理论,并给出了成像公式。将关联成 像所得的鬼像描述为物体像和点扩散函数的卷积,这 与经典光学成像中的描述方式是统一的。用点扩散函 数方法来描述成像过程,可以用于定量分析不同因素 对关联成像质量的影响。下一节以大气湍流为例,代 入湍流这一影响因素,对成像公式进行推导。

2 大气湍流对关联成像的影响

随着反射成像等远距离成像等理论基础逐渐成 熟,当成像距离上升到百米量级时,大气湍流就成为 一个不可忽视的影响因素。湍流对关联成像的影响, 可以按照上节描述的点扩散函数方法进行分析。光学 路径中包含大气湍流的关联成像示意图如图 2 所示。



图 2 湍流关联成像示意图

Fig.2 Scheme of correlated imaging through turbulent

有湍流影响时,参考臂和探测臂的探测平面的 光场分布分别为:

$$E_{1}(x_{1}) = \left(\frac{-j}{\lambda z_{1}}\right)^{1/2} \int du f(u) e^{(j\pi/\lambda z_{1})(x_{1}-u)^{2}} e^{\phi_{1}(u,x_{1})}$$
(22)

$$E_{2}(x_{2}) = \left(\frac{-j}{\lambda z_{0}}\right)^{1/2} \left(\frac{-j}{\lambda z_{2}}\right)^{1/2} \int du dy f(u) \times e^{\left(j\pi/\lambda z_{0}\right)(y-u)^{2}} e^{\phi_{0}(u,y)} t(y) e^{\left(j\pi/\lambda z_{2}\right)(y-x_{2})^{2}} e^{\phi_{2}(x_{2},y)}$$
(23)

式中:e^(x,v)为湍流对相位造成的影响。由 Rytov's 相位结构方程的二次近似可得,大气湍流的统计特性可以被近似表示为:

 $\langle e^{\phi_i(x,y)+\phi_i^*(x',y')} \rangle \exp\left(-\frac{(x-x')^2+(x-x')(y-y')+(y-y')^2}{\rho_i^2}\right) (24)$ 式中: $\langle \cdot \rangle$ 表示大气湍流的系综平均; $\rho_i=(0.55C_n^{2(i)}k^2z_i)^{-3/5}$

为湍流介质中传播的球面波的相干半径, *C*²⁽ⁱ⁾为折射率结构参数, 用来描述大气湍流的强度。 与上节推导过程相同, 可得:

$$G(x_{1}, x_{2}) = \frac{\gamma_{0}\gamma_{1}\gamma_{2}}{\pi^{3}} \int dydy't(y)t^{*}(y') \times e^{j\gamma_{0}(y^{2}-y^{\prime^{2}})} e^{j\gamma_{2}[(y^{2}-y^{\prime^{2}})+2x_{2}[(y'-y)]} e^{-(\beta_{0}+\beta_{2})(y'-y)^{2}} \times \int du_{1}du_{2}e^{-\alpha u_{1}} e^{-\alpha u_{2}} e^{j\gamma_{1}(u_{1}^{2}-u_{2}^{2}+2x_{1}u_{2}-2x_{1}u_{1})} e^{j\gamma_{0}(u_{2}^{2}-u_{1}^{2}+2y'u_{1}-2yu_{2})} \times e^{-\beta_{1}(u_{1}^{2}-2u_{1}u_{2}+u_{2}^{2})} e^{-\beta_{0}(u_{2}^{2}-2u_{1}u_{2}+u_{1}^{2}-u_{2}(y-y')-u_{1}(y-y'))} = \frac{\gamma_{0}\gamma_{1}\gamma_{2}}{\pi^{3}} \int dydy't(y)t^{*}(y')h(y,y',x_{1}) \times e^{j\gamma_{0}(y^{2}-y^{\prime^{2}})} e^{j\gamma_{2}[(y^{2}-y^{\prime^{2}})+2x_{2}[(y'-y)]} e^{-(\beta_{0}+\beta_{2})(y-y')^{2}} (25) h(y,y',x_{1}) = \int du_{1}du_{2}e^{-\alpha u_{1}} e^{-\alpha u_{2}} e^{j\gamma_{1}(u_{1}^{2}-u_{2}^{2}+2x_{1}u_{2}-2x_{1}u_{1})}$$

$$M(x_{1}) = \int dx_{2}G(x_{1}, x_{2}) = \frac{\gamma^{2}}{\pi^{2}} \int dy dy' t(y) t^{*}(y')$$

$$h(y, y', x_{1}) \,\delta(y - y') \times e^{j(\gamma_{0} + \gamma_{2})(y^{2} - y'^{2})} e^{-(\beta_{0} + \beta_{2})(y - y')^{2}} (27)$$

$$h(y, y', x_{1}) = \frac{\pi}{\sqrt{\alpha(\alpha + 2\beta_{0} + 2\beta_{1})}} e^{-\frac{2\gamma^{2}(x_{1} - y)^{2}}{\alpha + 2\beta_{0} + 2\beta_{1}}} (28)$$

则公式(27)可视为物体透射函数 *t*(y)和距离 *z* 处由湍流造成的点扩散函数 *h*_z(y)的卷积:

$$M(x_1) = \frac{1}{\lambda z} \sqrt{\frac{\pi}{2\alpha}} |t(y)|^{2*} h_z(y)$$
(29)

$$h_{z}(y) = \frac{2}{\sqrt{2\pi} \sigma} e^{-\frac{(y-x_{1})}{2\sigma^{2}}}$$
(30)

$$\sigma = \frac{\sqrt{\alpha + 2\beta_0 + 2\beta_1}}{2\gamma} = \frac{\lambda z}{2\pi \rho_s} \sqrt{1 + 2\rho_s^2 (0.55k^2 z)^{\frac{6}{5}} [(C_n^{2(0)})^{\frac{6}{5}} + (C_n^{2(1)})^{\frac{6}{5}}]} \quad (31)$$

经过上述推导,对于光路中包含大气湍流的关 联成像过程,公式(29)~(31)给出了其鬼像的成像公 式。对比公式(19)~(21)可得,湍流对成像所造成的影响 体现在 PSF 中的 σ项内,随着湍流强度 C_n²⁽ⁱ⁾的增长,标 准差 σ变大,导致成像质量下降。其与探测激光的波 长、成像距离以及光源大小共同影响鬼像的质量。为了 直观地理解点扩散函数分析法,观察不同因素对鬼像 质量的影响,下一节将进行数值仿真分析。

3 成像仿真及分析

3.1 边界条件设置

根据上述理论推导,此节对关联成像过程进行 建模仿真。仿真实验中,采用如图 2 所示的经典的无 透镜计算鬼成像实验光路的模型进行仿真。CCD 探 测器表面的光场由菲涅尔衍射公式进行计算。实验中, 激光波长 λ=632.8 mm,双缝宽度 10 mm,间距 30 mm, 光源大小(宽度)ρ_s=2 mm,成像距离 z=50 m。仿真采 用控制变量法,固定其它参数,观察特定参数对 PSF 和成像质量的影响。

3.2 无湍流时的关联成像

根据第1节的推导和3.1小节中设置的参数, 通过仿真,可以得出距离 z 处所成的鬼像和相应的 点扩散函数,如图3所示。



图 3 双缝鬼成像仿真

图 3(a)中,横坐标以 mm 为单位,纵坐标为归一 化后的透射强度。虚线为双缝,实线为鬼像。右图为 该成像条件下的 PSF。从图中可以看出,在相应的参 数设置下,鬼像项峰值下降了约 30%。

从第2节的结论中可以看出,影响鬼像的主要因 素包括探测激光的波长、成像距离以及光源大小。下面 就针对这3个变量,通过仿真,分析其对成像的影响。

选取3个典型波长的激光作为光源进行仿真 (见图4)。从结果可以看出,波长越长,成像质量越差。 这与第1节中公式推导结论相同。但鬼像峰值的下降 并不明显,主要因为激光波长均较短,且波长相近。

对成像距离的分析,选取了 10~200 m 间的 5 个 不同数值进行仿真,这也是实验室内和一般室外成 像的距离(见图 5)。实验结果可以看出,当成像距离小 于10 m 时,鬼像可以几乎完美地还原物体的透射函 数。但随着距离的增加, PSF 峰值迅速下降, 相应鬼像的质量也迅速恶化。



光源大小也是影响鬼像质量的重要因素。选取 了 0.5~15 mm 间的 5 个不同数值进行仿真,见图 6。 从结果可以看出,光源越大,鬼像和 PSF 的峰值越 高。当光源足够大时(此节所设条件下,ρ=15 mm), 鬼像(粗实线)与物体透射函数几乎相同。



图 6 光源大小对鬼像质量的影响 Fig.6 Effect of source size on GI

经过对比分析可以看出,影响成像的主要因素是 成像距离和光源大小。为达到获得较好的成像质量, 应选用短波长,大光源,在近距离内进行关联成像。

Fig.3 Ghost image simulation of double slit

3.3 有湍流时的关联成像

当成像路径中存在大气湍流时,会影响关联成 像的效果。如图2所示,在成像所需的三条路径中, 均可能存在湍流。一般认为,被测物体和桶探测器间 的湍流 & 不影响成像质量;光源和 CCD 间的湍流 主要影响光源散斑场的测量,可以通过光场的预置 或者前期测量来克服。影响成像的主要是光源和物 体间的湍流。

根据第2节的推导,以成像距离 z=50 m 为例, 分析 φ₀强度不同时对鬼像质量的影响,仿真结果如 图 7 所示。



Fig.7 Effect of turbulence intensity on GI

当湍流强度 $C_n^2 < 10^{-13} \,\mathrm{m}^{\frac{5}{3}}$ 时,湍流对成像几乎没 有影响;当 $C_n^2 > 10^{-14} \,\mathrm{m}^{\frac{2}{3}}$ 时,在湍流的影响下,鬼像峰 值趋于平缓,成像质量急剧下降。

通过此节的仿真分析可以看出,光源波长、光源 大小、成像距离和湍流强度都是影响关联成像的重 要因素。为获得高质量的鬼像,应选择短波长大光源 进行成像,并缩短成像距离,减小湍流干扰。

4 结 论

文中借鉴传统光学中的点扩散函数分析法,对 关联成像系统理论进行了重新推导,将鬼像表达式 定义为物体的透射函数和 PSF 的卷积,这与传统成 像理论相统一。以这一理论为基础,进一步推导出有 湍流时的成像公式和 PSF 函数。最后对关联成像以 及有湍流影响时的成像过程进行了仿真实验分析。 结果表明,为获得高质量的鬼像,应选择短波长、大 光源进行成像,并缩短成像距离,减小湍流干扰。

随着关联成像应用的推广,成像距离和应用场 景也在不断增加。各种制约成像质量的因素都将不 断凸显出来。利用 PSF 函数,可以对关联成像过程中的各种影响因素进行定量分析,使得关联成像理论 更加接近于传统光学成像。在便于理解的同时,也为 其成像质量的分析提供了一种新方法。

参考文献:

- Sun Baoqing, Stephen S Welsh, Matthew P Edgar, et al. Normalized ghost imaging [J]. *Optics Express*, 2012, 20(15): 16892–16901. (in Chinese)
- Wang Minghai, Cao Junsheng, Gao Fengli. Influence of twoarm symmetry on reconstructed image of compressive sensing for ghost imaging [J]. *Optics and Precision Engineering*, 2014, 22(6): 1438–1445. (in Chinese)
- [3] Guo Shuxu, Zhang Chi, Cao Junsheng, et al. Object reconstruction by compressive sensing based normalized ghost imaging [J]. *Optics and Precision Engineering*, 2015, 23 (1): 287–294. (in Chinese)
- Pittman T B, Shih Y H, Strekalov D V, et al. Optical imaging by means of two-photon quantum entanglement [J]. *Physics Review A*, 1995, 52(5): 3429–3432.
- [5] Scarcelli G, Valeencia A, Shih Y. Two-photo interference with thermal light [J]. *Europhysics Letters*, 2004, 68(5): 618–624.
- [6] Zhang Tianran, Meng Zhaokui, Sun Mingjie. Ghost imaging with pure phase object [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2014, 43(9): 3105–3109.
- Yao Xuri, Liu Xufeng, Yu Wenkai, et al. Correspondence imaging based on correlation coefficients [J]. *Chinese Optics*, 2015, 13(1): 010301.
- [8] Jeffrey H Shapiro, Robert W Boyd. The physics of ghost imaging [J]. Quantum Inf Process, 2012, 11(1): 949–993.
- [9] Zhang Erfeng, Liu Weitao, Chen Pingxing. Ghost imaging with non-negative exponential speckle patterns [J]. Journal of Optics, 2015, 17(8): 085602.
- [10] Wang Wei, Wang Yanpu, Li Jiahua, et al. Iterative ghost imaging [J]. Optics Letters, 2014, 39(17): 5150-5153.
- [11] Meng Wei, Jin Longxu, Li Guoning, et al. Application of MTF in remote sensing image restoration [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2014, 43 (5): 1690–1696. (in Chinese)
- [12] Zhu Ruifei, Wei Qun, Wang Chao, et al. Adaptive restoration method of multi-frame turbulence-degraded images based on stochastic point spread fuction [J]. *Chinese Optics*, 2015, 8(3): 368–377. (in Chinese)
- [13] Jing Cheng. Unified theory of thermal ghost imaging and ghost diffraction through turbulent atmosphere [J]. *Physical Review A*, 2013, 87(4): 043810.