文章编号: 1001-3806(2016)05-0638-05

# 基于荧光微球的显微镜点扩散函数修正模型

鹿伟民<sup>1,2,3</sup>,杨西斌<sup>1</sup>,文 刚<sup>1</sup>,郑贤良<sup>1</sup>,李 辉<sup>1</sup>,熊大曦<sup>1</sup>\*

(1. 中国科学院 苏州生物医学工程技术研究所 江苏省医用光学重点实验室,苏州 215163; 2. 中国科学院 长春光学精密 机械与物理研究所,长春 130033; 3. 中国科学院大学 材料科学与光电技术学院,北京 100039)

**摘要:**为了修正显微镜点扩散函数荧光微球传统测量方法中微球直径对测量结果的影响、提高显微镜点扩散函数 的测量精度,采用理论仿真、最小二乘拟合的方法,建立荧光微球等效2维浓度分布,模拟仿真了荧光微球显微成像过 程;利用最小二乘拟合以及残差拟合的方法,得到荧光微球直径、荧光微球强度分布半峰全宽与系统实际点扩散函数半 峰全宽之间的关系模型,由此模型得到较为准确的系统点扩散函数半峰全宽。结果表明,使用100,m 荧光微球对系统点 扩散函数进行测量时,相对误差在1%左右。此研究结果说明通过该修正模型可以得到较为准确的系统点扩散函数。

关键词:显微;点扩散函数;荧光微球;非线性最小二乘拟合

中图分类号: 0439 文献标志码: A doi:10.7510/jgjs.issn.1001-3806 2016 05.005

## An optimized model of point spread function of microscopy based on fluorescence beads

LU Weimin<sup>1,2,3</sup>, YANG Xibin<sup>1</sup>, WEN Gang<sup>1</sup>, ZHENG Xian'iang<sup>1</sup>, LI Hui<sup>1</sup>, XIONG Daxi<sup>1</sup>

(1. Jiangsu Key Laboratory of Medical Optics, Suzhou Institute of Biomedical Engineering and Technology, Chinese Academy of Sciences, Suzhou 215163, China; 2. Changchun Institute of Optics, Fine Mechanics and Physics, Chinese Academy of Sciences, Changchun 130033, China; 3. College of Materials Sciences and Opto-Electronic Technology, University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100039, China)

Abstract: In order to eliminate effect of fluorescent bead diameter on measurement results in traditional microscopic point spread function measurement method and improve the measurement accuracy, 2-D equivalent concentration distribution of fluorescent beads was deduced based on theor tical simulation and least square fitting method. The imaging process of fluorescent beads was simulated. The relationships emong fluorescent beads diameter, full width at half maximum (FWHM) of fluorescent beads intensity distribution and FWB'A of event point spread function were analyzed by using the least square fitting method and residual error fitting method. Precise FWHEA correction model of point spread function was obtained. The results show that the relative error of point spread 'uncerton FWHM is about 1% when measuring system point spread function with 100nm fluorescent beads. The precise measurement of point spread function is realizable with the optimized model.

Key words: micro copy; point spread function; fluorescent bead; nonlinear least square fitting

## 引 言

理想点光源经过光学系统后,其像的光场分布被称为系统的点扩散函数(point spread function, PSF)。 点扩散函数描述了光学系统对点源的解析能力,是评价各种显微成像系统的主要参量指标<sup>[1-2]</sup>。因此,精确 测量系统点扩散函数是不可或缺的。近些年来发展的 超分辨荧光显微成像技术对点扩散函数的精确测量提 出了更高的要求,例如随机光学重构显微镜(stochastic optical reconstruction microscopy,STORM)和光激活定位 显微镜(photoactivated localization microscopy,PALM)需 要用精确的点扩散函数去拟合每个荧光点,准确定位 每个荧光点的中心位置<sup>[35]</sup>;结构光照明显微镜(structured illumination microscopy,SIM)图像重构中需要精 确估计系统的点扩散函数,从而得到准确的光学传递 函数(optical transfer function,OTF)进行去卷积,获得 超分辨率图像<sup>[69]</sup>。

通常估计点扩散函数有两种方式:数值计算和物 理测量。数值计算通常使用透镜理论点扩散函数模

基金项目:国家自然科学基金资助项目(61475185);国家 自然科学基金青年科学基金资助项目(61405238);中国科学 院百人计划资助项目

作者简介:鹿伟民(1990-),男,硕士研究生,主要从事超 分辨率显微成像的研究。

<sup>\*</sup> 通讯联系人。E-mail:xiongdx@ sibet. ac. cn

收稿日期:2015-07-07;收到修改稿日期:2015-07-16

型<sup>[10]</sup>,由于瞳函数难以准确估计,使得理论模型不能 反映实际的成像系统,因此,需要对具体每套成像装置 进行点扩散函数的精确物理实验测量。

物理测量通常使用荧光微球检测方法,其基本原 理是对纳米尺寸的荧光微球成像,得到显微物镜聚焦 平面的荧光微球强度分布函数(beads spread function, BSF)。如果荧光微球的直径足够小,其 BSF 可近似为 显微镜系统的点扩散函数 PSF。荧光微球直径越小, 记录的荧光强度越小,导致图像信噪比降低,最终测量 结果精度降低。通常采用 100nm ~ 200nm 直径的荧光 微球才能得到足够的图像信噪比,这时微球的直径与 系统点扩散函数的半峰全宽(full width at half maximum,FWHM)相近,其影响不可忽略,因此需要对 BSF 进行修正才能得到系统准确的 PSF<sup>[11]</sup>。

为了消除荧光微球直径对测量结果的影响,研究 人员采用高斯模型<sup>[12]</sup>、贝塞尔模型<sup>[13]</sup>等不同的点扩 展函数模型,对实验得到的荧光微球强度分布进行拟 合,重建点扩展函数,并通过荧光微球直径 D<sub>head</sub>, PSF 半峰全宽  $F_{\text{PSF}}$ 和 BSF 半峰全宽  $F_{\text{BSF}}$ 三者的关系,建立 了不同修正模型。HIRVONEN 等人将荧光微球等效 2 维浓度分布近似为高斯分布,得到特殊的双曲线关系 模型<sup>[14]</sup>;THEER 等人将荧光微球等效 2 维浓度分布 近似为矩形脉冲分布,并通过残差拟合的方法,得到衣 进的双曲线关系模型[11]。这两种模型都对荧光微球 等效2维浓度分布做了近似,随着荧光微球直径越大, 荧光微球对 BSF 的影响也越大,近似处理带来的误差 越大,进而导致 F<sub>PSF</sub>误差增加。本文中建立了高精度 的荧光微球等效2维浓度分布模型. 通过其与2维点 扩散函数的卷积模拟对荧光微试的成像过程,提出了 新的关系模型,并运用残差分折和非线性最小二乘拟 合的方法获取模型相关参量,最后通过实验验证了本 文中模型的准确性。

### 1 PSF 测量原理与关系模型建立

## 1.1 PSF 测量原理

光学显微镜成像系统可以认为是一个线性时不变 系统<sup>[15]</sup>。当给定输入信号和系统的传递函数时,系统 的输出就唯一确定,即:

 $d(x,y) = f(x,y) \otimes h(x,y) + n(x,y)$  (1) 式中, ⑧是卷积符号, f(x,y) 为系统的输入信号, h(x, y) 为系统的传递函数, n(x,y) 为系统的噪声, d(x,y) 为系统的输出信号。

对于光学显微镜成像系统,系统的点扩展函数即 系统的传递函数,样品真实的结构信息即输入信号, CCD 上采集到的样品图像即系统的输出信号。由(1) 式及冲激函数的卷积性质<sup>[16]</sup>可知,当样品结构信号 f(x,y)近似为冲激函数,且采集到的样品图像信息 d(x,y)信噪比足够高时,d(x,y)就可近似为光学显微 镜成像系统的点扩展函数P(x,y)。

假设理想荧光微球荧光浓度均匀<sup>[17]</sup>,其物理模型 如下:

$$f_{\text{bead}}(x, y, z) = \begin{cases} C_0, (\sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \le D_{\text{bead}}/2) \\ 0, (\text{otherwise}) \end{cases}$$
(2)

式中,*f*<sub>bead</sub>(*x*,*y*,*z*)为荧光微球3维荧光浓度分布,*C*<sub>0</sub>为常数,*D*<sub>bead</sub>为荧光微球直径。其等效2维浓度分布 应为微球荧光浓度沿*z*轴的积分,即:

$$\begin{cases} f_{\text{bead}}(x, y) = \\ 2C_0 \sqrt{(D_{\text{bead}}/2)^2 - (x^2 + y^2)}, \sqrt{x^2 + y^2} \leq D_{\text{bead}}/2) \\ 0, (\text{otherwise}) \end{cases}$$
(3)

式中, fbead(x, ;)为荧光微球等效2维荧光浓度分布。

本文生选用第1类1阶贝塞尔点扩展函数模型<sup>[13]</sup>作为光学显微镜成像系统的点扩展函数:

$$P(x,y) = \left\{ \frac{2\mathbf{J}_{1} \left[ \frac{2\pi N}{\lambda} \sqrt{(x-x_{0})^{2} + (y-y_{0})^{2}} \right]}{\frac{2\pi N}{\lambda} \sqrt{(x-x_{0})^{2} + (y-y_{0})^{2}}} \right\}^{2}$$
(4)

式中,**J**<sub>1</sub> 表示第1类1阶贝塞尔函数,N 表示系统的数 值孔径, $\lambda$  表示荧光微球发射波波长, $x_0$ 和 $y_0$ 表示点 扩展函数的中心坐标。根据瑞利衍射极限:

$$F_{\rm PSF} = \frac{0.512\lambda}{N} \tag{5}$$

式中, $F_{PSF}$ 为P(x,y)的半峰全宽,由以上两式得到:

$$P(x,y) = \left\{ \frac{2\mathbf{J}_{1} \left[ \frac{1.024\pi}{F_{\text{PSF}}} \sqrt{(x-x_{0})^{2} + (y-y_{0})^{2}} \right]}{\frac{1.024\pi}{F_{\text{PSF}}} \sqrt{(x-x_{0})^{2} + (y-y_{0})^{2}}} \right\}^{2}$$
(6)

由(6)式可知,系统的点扩散函数可由  $F_{PSF}$  唯一确定,故只需精确得到  $F_{PSF}$ ,即可准确得到系统的点扩散函数。

通过 P(x,y) 与  $f_{\text{bead}}(x,y)$  的卷积, 仿真荧光微球 显微成像过程, 得到不同直径荧光微球在同一系统下 的荧光微球强度分布 B(x,y), 如图 1 所示。荧光微球 强度分布 B(x) 与系统点扩散函数荧光微球强度分布 P(x)并不一致。故需根据荧光微球强度分布 B(x,y)得到荧光微球强度分布的半峰全宽  $F_{\text{BSF}}$ , 进而得到  $D_{\text{bead}}$ ,  $F_{\text{BSF}}$ 和  $F_{\text{PSF}}$ 三者关系, 如图 2a 中实点所示。根据 三者关系最终得到系统的点扩散函数。

2016年9月



Fig. 1 a—equivalent 2-D concentration distribution of beads b—PSF and BSF intensity profiles



Fig. 2 a—the revised fitting curve of data of formula (7) b—the fitting curve of residuals

由图 1a 可知,当 $D_{bead}$ 足够小时,可以将荧光微球 近似为脉冲信号。为了表示出 PSF 与 BSF 的区别,图 1b 中展示了  $F_{PSF} = D_{bead}$ 时二者卷积得到的 BSF。其 中,P(x)为 PSF 1 维强度分布,B(x)为 BSF 1 维强度 分布。从图中可以看出,B(x)与P(x)分布有明显差 別,二者的半峰全宽也不相同。故为了得到精确的 PSF,需要从探测到的 BSF 中提取出  $F_{PSF}$ 并代入(6) 式,得到系统的 PSF。

## 1.2 BSF 与 PSF 半峰全宽的关系模型

通过对传统双曲线模型的分析,建立如下模型:

 $F_{\rm BSF} = \sqrt{F_{\rm PSF}^2 + aD_{\rm bead}^2} \tag{7}$ 

式中, a 为待求参量。

利用该模型对图 2a 中的数据进行非线性最小二 乘拟合,得到参量 a 的值为 0.7464, 拟合均方根误差 为 0.1938。拟合曲线如图 2a 中曲线 B 所示。

图 2a 中的 A 为原始数据点, B 为(7)式曲线; 图 2b 中的 C 为(7)式的相对残差, D 为(8)式对相对残 差 C 的拟合曲线。由图可知, (7)式模型  $D_{\text{bead}}/F_{\text{PSF}} \leq 0.6 和 D_{\text{bead}}/F_{\text{PSF}} \geq 4$ 时,对仿真数据的拟合效果较好; 在 0.6  $< D_{\text{bead}}/F_{\text{PSF}} < 4$ 的中间区域, 拟合效果较差。 (7)式模型的拟合残差如图 2b 中实点 C 所示,其残差 分布近似正态分布。因此可以读用正态分布对该残差 进行拟合,得到(7)式的修匠项:

$$F_{\rm cor} = bF_{\rm PSF} \exp\left\{\frac{\left[\ln\left(D_{\rm bead}/F_{\rm PSF}\right) - c\right]^2}{d}\right\}$$
(8)

式中, F<sub>cor</sub>为(7)式的修正项, b, c和 d为待求参量。进 而得到最终的产系模型如下:

$$\mathcal{F}_{\text{BSF}} = \sqrt{F_{\text{PSF}}^2 + 0.7464D_{\text{bead}}^2} + bF_{\text{PSF}} \exp\left\{\frac{-\left[\ln\left(D_{\text{bead}}/F_{\text{PSF}}\right) - c\right]^2}{d}\right\}$$
(9)

利用非线性最小二乘法,用(9)式对模拟数据进 行拟合,结果如图 3a 中所示,其中 A 为原始数据点,B 为(9)式曲线;图 3b 中,D 为修正前的相对残差,C 为修 正后的相对残差。拟合得到相应参量:b = -0.3747, c = 1.223,d = 2.444。从图 3a 中可以看出,本文中模 型的拟合效果很好;当 $D_{bead}/F_{PSF} \leq 0.2$ 时,数据点基本 在 $F_{BSF}/F_{PSF} = 1$ 的虚线上,说明此时 BSF 主要由系统



Fig. 3 a—the revised fitting curves of data of formula (9) b—the fitting curve of residuals

#### 第40卷 第5期

的 PSF 决定;当 *D*<sub>bead</sub>/F<sub>PSF</sub> ≥5 时,数据点基本成线性变 化,说明此时 BSF 主要由荧光微球决定。图 3b 为拟 合残差曲线,残差均方根误差为 0.04084,比未修正关 系模型的均方根误差减小了 4 倍多,说明修正后的模 型有更高的拟合精度。

### 1.3 Theer 模型、Hirvonen 模型以及修正模型的对比

为了验证本文中模型的可靠性,对 Theer 模型、 Hirvonen 模型以及本文中提出的修正模型进行对比。 如图 4 所示,其中,A 为模拟生成的原始数据点,B 为 THEER 等人所建关系模型曲线, C 为 HIRVONEN 等 人所建关系模型曲线,D为本文中所建关系模型曲线。 由图4可知,在荧光微球直径不大于系统点扩散函数 半峰全宽时,3条曲线对实际数据的拟合都很好,但当 荧光微球直径大于系统点扩散函数半峰全宽时,Theer 模型和 Hirvonen 模型的拟合误差较大;而本文中所建 模型的拟合效果在整个区域都较为稳定。这是因为 Theer 模型和 Hirvonen 模型都对荧光微球 2 维分布做 了近似;当荧光微球直径小于 F<sub>PSF</sub>时,系统 BSF 主要由 系统 PSF 决定,故此时对荧光微球的近似处理不会带 来明显误差;当荧光微球直径大于F<sub>PSF</sub>时,系统BSF主 要由荧光微球直径决定,随着荧光微球直径越大,其对 BSF 的影响也越大,近似处理带来的误差越大,进而导 致得到的 F<sub>PSF</sub>误差增加。



## 2 宽场荧光显微镜点扩散函数测量

为验证本文中所建模型的可靠性,设计如下实验: 使用同一系统分别对不同直径的荧光微球成像,将足 够小的荧光微球采集到的荧光强度分布 B(x,y)作为 系统实际的点扩展函数 P(x,y)。然后,使用较大的荧 光微球,采用本文中模型对实验所得 B(x,y)进行处 理,计算系统实际的点扩展函数 P(x,y)。

倒置荧光显微镜实验系统使用波长为 647nm、额 定功率 132mW 的固体激光器作为激发光源,物镜采 用 N = 1.49、100<sup>×</sup>浸油物镜,图像采集设备采用 EM-CCD(Ixon DU-897D-C00 - #BV, Andor);实验中所用 荧光微球为 LIFE 公司 T7280(20nm),T7279(100nm),

激发中心波长 660nm,发射中心波长 680nm。

由于 20nm 荧光微球 D<sub>bead</sub>/F<sub>PSF</sub> < 0.09,在采集到 的荧光微球图像有足够大的信噪比的前提下,可以认 为荧光强度分布 B(x,y)近似为系统实际的点扩展函 数 P(x,y)。为了验证本文中提出的改进模型的有效 性,可以使用增加曝光时间的方法来提高 20nm 荧光 微球图像的信噪比。为了更精确地得到 F<sub>BSF</sub>,实验中 一次使用多个荧光微球,分别求出 F<sub>BSF</sub>并取平均值。

荧光微球半峰全宽测量过程如图 5 所示,其中,方 框框出的为运用质心法定位出的荧光微球,然后提取 的单个荧光微球如图 5b 所示,最后分别计算出单个微 球的半峰全宽 *F*<sub>BSF</sub>。



a—fluorescent beads image b—the larger version of fluorescent bead in Fig. 5a c—the normalized intensity distribution of the location in Fig. 5b

使用同一系统分别对不同直径的荧光微球成像, 获得不同的 BSF。利用关系模型(9)式,获得系统实 际的 *F*<sub>PSF</sub>。实验数据如表1所示。

| Table 1 | Experimental | data | of | different | diameter | fluorescent | beads |
|---------|--------------|------|----|-----------|----------|-------------|-------|
|---------|--------------|------|----|-----------|----------|-------------|-------|

| $D_{ m bead}$ | 20nm       | 100nm               |
|---------------|------------|---------------------|
| $F_{\rm BSF}$ | 309nm ±7nm | $314$ nm $\pm 5$ nm |
| $F_{\rm PSF}$ | 309nm ±7nm | $312$ nm $\pm$ 5 nm |

可以看出,使用 20nm 荧光微球时, $F_{PSF} = F_{BSF}$ ,可以忽略荧光微球大小对测量结果的影响,因此系统实际的  $F_{PSF} = 309$  nm;使用 100 nm 荧光微球、 $D_{bead}/F_{PSF} \approx 0.3$ 时,本文中测量方法得出的结果为 312 nm,误差约为 1%,与仿真结果一致,说明本文中建立的仿真过程与实际过程吻合。

## 3 结 论

模拟了显微镜成像过程,改进了 $D_{\text{bead}}$ , $F_{\text{PSF}}$ , $F_{\text{BSF}}$ 三

者间的关系模型。仿真结果表明,在 $D_{\text{bead}} \leq F_{\text{PSF}}$ 时,基于该模型的 PSF 测量误差在 3% 以内;在 $D_{\text{bead}} \geq F_{\text{PSF}}$ 时,该模型的测量精度优于 HIRVONEN 和 THEER 的方法。实验结果表明,改进后的关系模型与实际情况吻合,利用该关系模型可以实现点扩散函数的精准测量。

#### 参考文献

- HU S Y, XU Zh B. Design of objective lens with long focus depthfor digital grayscale lithography [J]. Laser Technology, 2013, 37 (4): 464-468 (in Chinese).
- [2] YANG Ch P. The optical transfer function of a fluorescent confocalmicroscopewith extended Gaussian source[J]. Laser Technology, 2005, 29(5): 552-554(in Chinese).
- [3] RUST M J, BATES M, ZHUANG X. Sub-diffraction-limit imaging by stochastic optical reconstruction microscopy (STORM) [J]. Nature Methods, 2006, 3(10): 793-796.
- [4] HOLDEN S J, UPHOFF S, KAPANIDIS A N. Daostorm: an algorithm for high-density super-resolution microscopy [J]. Nature Methods, 2011, 8(4): 279-280.
- [5] ZHU L, ZHANG W, ELNTAN D, et al. Faster STORM using compressed sensing[J]. Nature Methods, 2012, 9(7): 721-723.
- [6] SHROFF S A, FIENUP J R, WILLIAMS D R. OTF compensation in structured illumination super-resolution images[J]. Proceedings of the SPIE, 2008,7094;709402.
- [7] SOMEKH M G, HSU K, PITTER M C. Effect of processing strategies on the stochastic transfer function in structured illumination microscopy[J]. Journal of the Optical Society of America, 2011, A28 (9);

1925-1934.

- [8] SOMEKH M G, HSU K, PITTER M C. Stochastic transfer function for structured illuminationmicroscopy [J]. Journal of the Optical Society of America, 2009, A26(7): 1630-1637.
- [9] SOMEKHM G, HSU K, PITTER M C. Resolution in structured illumination microscopy: a probabilistic approach [J]. Journal of the Optical Society of America, 2008, A25(6): 1319-1329.
- [10] HAEBERLE O. Focusing of light through a stratified medium; a practical approach forcomputing microscope point spread functions. Part I: Conventional microscopy [J]. Optics Communications, 2003, 216(1): 55-63.
- [11] THEER P, MONGIS C, KNOP M. PSFj: know your fluorescence microscope [J]. Nature Methods, 2014, 11(10):981-982.
- [12] SARDER P, NEHORAI A. Deconvolutionmethods for 3-D fluorescence microscopy images [J]. IEFE Signal Processing Magzine, 2006,23(3):32-45.
- [13] GU M. Advanced optical integing theory [M]. Berlin, Germany: Springer Science & Business Methods, 2000:75.
- [14] HIRVONEN L M, WICKFF K, MANDULA O, et al. Structured illumination microcomy is a living cell [J]. European Biophysics Journal with Biophysics Letters, 2009, 38(6):807-812.
- [15] DAN D, VAO B L, LEI M. Structured illumination microscopy for super-resolution and optical sectioning[J]. Chinese Science Bulletin, 2.14, 5∂(12): 1291-1307.
- [16] VAO D Zh, YANGL Y, ZHANG Y R. Analysisof signals and linear cystem [M]. Beijing: Higher Education Press, 2005:68-69 (in Chinese).
- VOORT H T M, STRASTERS K C. Restoration of confocal images for quantitative image analysis [J]. Journal of Microscopy, 1995, 178(2): 165-181.