# Haar-Gaussian 小波变换在边缘测量中的应用

宋菲君<sup>1</sup>) 赵文杰<sup>2</sup>) S. Jutamulia<sup>3</sup>) 宋建力<sup>1</sup>) 姚思一<sup>1</sup>) 王 栋<sup>4</sup>)

1(中国科学院大恒集团有限公司,北京 100086)

2(兰州交通大学数理与软件工程学院,兰州 730070)

<sup>3</sup> (Optical and Photonic Engineering Department , University of Northern California , Petaluma , CA 94954 , USA )

4(北方交通大学计算机学院,北京 100044)

(2003年6月17日收到2003年7月18日收到修改稿)

应用 Harr-Gaussian 小波变换对图形图像的边缘进行频域分析,建立边缘测量的物理模型,并用带宽匹配方法和远心测量光学系统,在大景深物体测量中获得准确的结果。

关键词:小波变换,边缘测量,测不准原理,远心系统,图像识别,自动检测 PACC:4230

# 1.引 言

自然界或人工形成的图形图像总是会包含一些 不同的区域,一些物理参量(如亮度、照度、色度)在 区域内部缓慢变化,在区域之间则发生急剧变化,形 成区域的边界或边缘.从物理学的角度来看,边缘 是区域间的过渡,往往包含许多感兴趣的信息.从 图像识别或特征识别的角度来看,图像的重要特征 之一是它的轮廓,有时往往只需要认定它的轮廓,并 不一定要研究它的内部细节.轮廓就是图形的边 缘,一旦图形的边缘被清晰地勾勒出来,这一图形就 容易识别了.所以边缘探测是图形或特征识别的重 要课题.在光学测量中,也必须首先准确确定物体 边缘.边缘探测是图形识别、机器人视觉、医学生物 图像处理、光学-光电测量等许多应用领域的基 础<sup>[1-5]</sup>.因此有必要首先建立边缘的物理模型,对 边缘的主要参量(如边缘位置、宽度)进行定义.

假设我们用一个光学成像系统加计算机图像处 理系统来进行测量.物体通常是三维的,被测部位 相对于测量系统的距离一般并不相同,即被测物体 是有景深的.物体的景深引起测量中的两个问题: 首先,成像系统对不同物距物体的放大倍率不同,引 起测量的误差;其次,光学系统只有有限的景深,在 该景深范围内的物体的像有足够的清晰度,边缘很 锐,容易准确确定,该范围以外的物体的图像清晰度 下降,边缘变得模糊.物体尺度不同,景深不同,同 样性质的边缘像的宽度也不同,这就是离焦效应. 在大尺度物体测量中,上述两个问题非常突出,叠加 在图像上的噪声又进一步影响了测量精度.

解决第一个问题的方案是采用远心物镜<sup>61</sup>. 边 缘探测通常是用数值微分或差分方法来处理的,在 图像比较清晰的情况下该方案可以得到比较满意的 结果,但在大景深离焦、大噪声的测量环境下,数值 微分的精度较差,无法满足精确测量的要求.近年 来,小波变换广泛用于边缘探测,获得了比常规的微 分或差分方法更为准确、适应性更强的结 果<sup>[24578]</sup>. 特别是小波变换的中心频率与带宽之比 与频率大小无关,这使小波变换作为一个测量过程, 在不同的空间频率下具有相同的精度.

本文首先对图形图像的边缘进行定义,运用 Haar-Gaussian 小波(简称 H-G 小波) 变换建立边缘的 物理模型,并在频域中讨论了带宽匹配边缘检测的 理论和方法,在测量具有不同宽度的边缘时恰当设 定变换过程,使小波的宽度自动跟踪边缘的宽度,将 小波变换的二维运算化简为一维运算,并运用远心 测量光学系统,在很大的景深范围内获得了很高且 一致的测量精度.

#### 2. 边缘的物理模型

一个与 y 轴重合的高对比直边通过光学系统 形成理想的几何像(如图 1(a)所示)可以表示为

$$f(x) = a \left( 1 - 2 \int_{-\infty}^{x} \delta(\xi) d\xi \right)$$
$$= -a \operatorname{sgr}(x) = \begin{cases} a & (x < 0), \\ -a & (x \ge 0), \end{cases} (1)$$

式中 sgr(x)为符号函数.

实际的边缘往往是一个过渡区而不可能是几何 的直边;再加上光学系统的像差、被成像物体的景深 引起的离焦等因素,实际的边缘是渐变的,如图1 (b)所示.在非相干照明的情况下我们可以认为边缘 函数(边缘的像)ƒ(x)是点扩散函数(一维情况下为 线扩散函数)ƒ(x)和几何直边ƒ(x)的卷积,

$$g(x,\sigma) = \exp\left(-\left(\frac{x}{\sigma}\right)^2\right).$$
 (3)

卷积的结果使直边像成为平缓的过渡区,这就是直 边像的弥散效应,造成了测量误差.从物理学的角 度看,物理边缘应当位于过渡区内参数变化最剧烈 的地方.对于上述边缘模型,物理边缘恰恰就是几 何边缘.我们进一步定义 ƒ( x )在几何边缘处切线 斜率的倒数为边缘过渡区的宽度,称为等效边缘宽 度<sup>[9]</sup>就此建立了边界的物理模型.

将(1)(3)式代入(2)式,得到

$$f(x) = -\frac{a}{\sigma\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} g(\xi,\sigma) \operatorname{sgn}(x-\xi) d\xi$$
$$= \frac{a}{\sigma\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left[-\left(\frac{\xi}{\sigma}\right)^{2}\right] \operatorname{sgn}(x-\xi) d\xi$$

$$= \frac{a}{\sigma \sqrt{\pi}} \int_{-x}^{x} \exp\left[-\left(\frac{\xi}{\sigma}\right)^{2}\right] d\xi$$
$$= a \operatorname{erf}\left(\frac{x}{\sigma}\right) , \qquad (4)$$

式中 enf(x)为误差函数. 归一化系数确保 f(x)在  $x \rightarrow \pm \infty$ 时收敛到  $\pm a$ . 对(4)式取导数得

$$k_{0} = k \Big|_{x=0} = -\frac{\mathrm{d}f(x)}{\mathrm{d}x}\Big|_{x=0}$$

$$= -\frac{a}{\sigma\sqrt{\pi}} \Big( \int_{-\infty}^{\infty} g(\xi \ \sigma) \frac{\partial [\operatorname{sgn}(x-\xi)]}{\partial x} \mathrm{d}\xi \Big)_{x=0}$$

$$= \frac{2a}{\sigma\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} g(\xi \ \sigma) \partial (x-\xi) \mathrm{d}\xi \Big|_{x=0}$$

$$= \frac{2a}{\sigma\sqrt{\pi}}.$$
(5)

从(5)式得到边缘等效宽度的表达式

$$\Delta S = \frac{2a}{k_0} = \sigma \sqrt{\pi} = 1.77\sigma. \qquad (6)$$

根据傅里叶变换的基本性质,边缘函数频谱的 等效宽度<sup>[9]</sup>

$$\Delta W = \frac{1}{\Delta S} = \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma}} = \frac{k_0}{2a}.$$
 (7)

(7)式即为测不准原理,边缘越陡峭, $\Delta S$ 越小,边缘 函数f(x)包含的高频分量越丰富,它的频带 $\Delta W$ 就 越宽;反之,边缘越平缓, $\Delta S$ 越大,频带 $\Delta W$ 就越 窄.在实际测量中,由于不同结构、具有不同离焦的 物体边缘像具有不同的宽度,有的图像还带有较大 的噪声,如果用相同的尺度进行处理,必然影响测量 精度.



图 1 边缘模型 (a)几何边缘像 (b)具有过渡区的边缘函数 同时给出了点扩散 函数 <u>a(x</u>)以及边缘函数的切线

# 3. H-G 小波变换和边缘检测

H-G 小波<sup>[7 s]</sup>定义为  $h_s(x) = -\exp\left[-\left(\frac{x-q}{s}\right)^2\right] + \exp\left[-\left(\frac{x+q}{s}\right)^2\right]$ 0 < s < q, (8)



式中 s > 0 为伸缩因子 , q 则称为位置分离因子 ,简称分离因子(它不同于小波变换的位移因子  $\varepsilon$ ). H-G小波如图  $\chi$  a)所示. H-G小波变换在边缘测量中有很成功的应用<sup>[78]</sup>.

信号 g(x)的小波变换定义为小波 h<sub>x</sub>(x)和 g(x)的内积,



图 2 H-G 小波(a) 及其傅里叶谱(b)

$$W\{g(x)\} = \int_{-\infty}^{\infty} h^* \left(\frac{\xi - x}{s}\right) g(\xi) d\xi. \quad (9)$$

这里 积分变量 < 又称为位移因子 ,在频域中 ,小波 变换的表达式为

$$W\{g(x)\} = \int_{-\infty}^{\infty} H_h(\nu) F(\nu) \exp(i2\pi\nu\xi) d\nu (10)$$

式中  $H_h(v)$ , F(v)分别是小波  $h_s(x)$ 和边缘函数 f(x)的傅里叶变换. 根据定义,小波在空域和频域 中都是有限扩展的(10)式表明小波变换相当于一 个滤波器,它的不为零的区域构成小波的"频率窗".

H-G 小波的'空间窗 (空域宽度)计算如下:

$$\Delta S_{h} = 2s \left[ \frac{(h(x), x^{2}, h(x))}{(h(x), h(x))} \right]^{1/2}$$
  
=  $2s \left[ \int_{-\infty}^{\infty} x^{2} [h(x)]^{2} dx \right]^{1/2} / \left[ \int_{-\infty}^{\infty} [h(x)]^{2} dx \right]^{1/2} ,$   
(11)

式中(*f*,*g*)表示函数*f*和*g*的内积.将(8)式代入(11)式,得到

$$\Delta S_h = 2sq \left( \frac{1 + (1 - e^{-2q^2})/(2q)}{1 - e^{-2q^2}} \right)^{1/2} , (12)$$

当 $q \ge 1$ 时,近似地有

$$\Delta S_h = 2 \, sq \,. \tag{13}$$

H-G 小波的傅里叶谱为

$$H_h(\nu) = -2i \sin(2\pi sq\nu) e^{-(\pi s\nu)^2}$$
. (14)

得到的 H-G 小波的傅里叶谱如图  $\chi$  b)所示  $H_{h}(\nu)$ 的第一个极大值近似位于

$$\nu_{\rm c} = 1/(4sq)$$
 (15)

处.我们可以近似地将  $\nu_e$  当作 H – G 小波的傅里叶 谱的中心频率,并以  $2\nu_e = 1(2_{sq})$ 作为小波频谱的 带宽,即频率窗宽度  $\Delta W_h$ ,

$$\Delta W_h = 1 (2 sq). \tag{16}$$

这样,就有与(7)式对应的测不准关系式

 $\Delta S_h \Delta W_h = 1. \tag{17}$ 

小波变换作为小波函数和信号函数的卷积,是 一个平滑过程.可以把小波的空间宽度  $\Delta S_h$  作为测 量不确定度.根据测不准原理  $\Delta S_h$  越小,小波的频 率窗  $\Delta W_h$  越宽,它所提取的信号成分越丰富、完全. 但由于噪声(特别是白噪声)具有很宽的频带,加宽 频率窗的代价是引入了更大的噪声,同样会加大测 量误差.对于一个具体的过程总有一个测量带宽的 合理选择.小波变换中心频率与频率窗的宽度之比 Q 是一个与测量精度有关的特征量,

$$Q = \nu_c / \Delta W_h = 1/2.$$
 (18)

Q 与中心频率大小无关.当中心频率增大时频率窗 自动变宽,使小波变换作为一个检测过程,在不同的 空间频率下具有相同的精度.

但小波变换也有严重的缺点:变换过程既要在 空域对位移因子 <br/>
<br/>
<br/>
<br/>
步进行卷积,又要在频域关于伸缩<br/>因子。施行全面的滤波手续,计算量非常大,无法满 足快速实时测量的要求.从上述的分析可以看出, 在频域中小波变换相当于滤波.边缘作为一个局部 的图像,其频谱也具有局部性,如果适当选择滤波器 的宽度,使频率窗的宽度略大于边缘信号频域的有 效宽度,既能充分地提取信号的有效成分,又可滤掉 无关的成分和噪声,从而获得较高的信噪比.由测 不准原理(7)式可知,边缘信号的频域宽度 ΔW 与边 缘的斜率  $k_0$  成正比,只需粗略测出  $k_0$  就可以大致 确定 ΔW.选择恰当宽度的小波频率窗 ΔW<sub>h</sub>,既保 证了变换的精度,又可将二维运算简化为一维运算, 从而大大节省运算时间,我们称之为小波变换的匹 配算法.ΔW<sub>h</sub> 与 ΔW 之比称为匹配系数  $\beta$ . 由(7)式 和(16)式,可得

$$\beta = \Delta W_h / \Delta W = \Delta S / \Delta S_h$$

$$= a \bigwedge q k_0 ) = \sqrt{\pi \sigma} \bigwedge (2 sq).$$
 (19)

当保持 β 不变时,边缘的宽度与小波空域宽度之比 也将不变.小波变换匹配算法的实质就是用不同伸 缩系数 s 的小波自动跟踪不同宽度的边缘.

将边缘函数(4)式代入 H-G 小波变换在频域中 的表达式(10)式,经过运算,得到边缘函数的 H-G 小波变换

$$W\{f\} = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin(2\pi sq\nu)}{\pi\nu} e^{-\pi^2(s^2 + \sigma^2)\nu^2} e^{i2\pi x\nu} d\nu$$
$$= \frac{1}{2} \left[ \operatorname{erf}\left(\frac{x - x_0}{\sigma\mu}\right) - \operatorname{erf}\left(\frac{x + x_0}{\sigma\mu}\right) \right] ,$$
$$\mu = \sqrt{1 + \frac{\pi}{4\beta^2 q^2}} ,$$
$$x_0 = \sqrt{\pi} \sigma l(2\beta). \qquad (20)$$

图 3 为边缘函数的 H-G 小波变换,图中分别给出  $\beta$ = 0.5 ,1 2 ,10 四种情况.可以看出,当  $\beta$  较小时,由 于小波的频率窗未能完全覆盖边缘函数的频带,变 换曲线的峰较宽,可能影响测量精度.小波变换的 高斯峰宽度  $\Delta x_w$  近似为

$$\Delta x_{W} \approx 2\sigma\mu \approx 2\sigma \left(1 + \frac{\pi}{8\beta^{2}q^{2}}\right). \qquad (21)$$

当  $\beta$  较大时,峰的宽度趋于不变.以上已及, $\beta$ 过大时小波的频率窗过宽,有可能把较多的高频噪 声带入变换,也不利于精密测量,所以我们应当选择 合适的  $\beta$  值.此外,由(20)式可知,

$$\left. \frac{\mathrm{d}W}{\mathrm{d}x} \right|_{x=0} = 0 , \qquad (22)$$

变换峰的极大值指示了几何边缘的位置.



图 3 边缘函数的 H-G 小波变换  $\beta = 0.5$  实线), $\beta = 1$ (虚 线), $\beta = 2$ (点划线), $\beta = 10$ (点线)

### 4. 实验系统及测量结果分析

实验系统如图 4 所示. 透镜  $L_1$ , $L_2$ 和光阑 S 构 成远心测量物镜,光阑 S 位于前透镜  $L_1$ 的后焦面 上,因而通过光阑中心的主光线经过物镜  $O_1$  后在 物空间与光轴平行. 一系列物体  $O_1$ , $O_2$ ,..., $O_n$ 等 通过系统成像在电荷耦合器件(CCD)上. 其中  $O_1$ 与 CCD 关于系统共轭,它在 CCD 上形成清晰像.  $O_2$ ,..., $O_n$  位于物空间的不同离焦位置 $\Delta$ ,它们的像 具有弥散(模糊像). 但由于系统主光线平行于光 轴,系统对于离焦物体的放大率不变,这就是远心测 量的原理.

实验中系统前透镜的焦距为 500 mm,测量位于 不同距离、具有不同离焦量( $\Delta \$   $\Lambda \$  0 增加到 180 mm) 的圆孔直径.最基本的测量乃是根据计算机图像采 集系统的每一行灰度数据确定圆孔的边缘位置,然 后用曲线拟合法计算圆孔参数.图 5 给出在不同位 置的一组边缘灰度曲线 f(x) 它的 H-G 小波变换  $W{f(x)}$ ,同时给出边缘函数的频谱 H(v)和小波 的频谱  $H_h(v)$ .小波的频率窗宽度选为相应边缘函 数带宽的 3 倍( $\beta = 3$ ).在处理过程中,首先进行一 次给定宽度的小波变换,近似得到边缘灰度曲线的 中点(即斜率为极值的点),该点是几何边缘的初级 近似.算出该点灰度曲线的斜率  $k_0$ ,由  $k_0$  和  $\beta$  就可 以确定小波变换的参数,根据不同的参数再进行小 波变换,其极大值指出了边缘的准确位置.

表1给出不同离焦量情况下用曲线拟合法计算 出来的圆孔直径.结果表明,由于小波频率窗的宽 度自动跟随边缘函数的带宽,在不同的离焦量、不同 的边缘宽度的测量条件下得到了比较接近的计算精



图 4 实验系统示意图  $O_1 - O_n$  为待测物体(圆孔), $L_1$ -S- $L_2$  为远心测量物镜, S 为光阑



图 5 不同离焦量下的边缘函数、小波变换((a)(c)(e))和它们的频谱((b)(d)(f)) 边缘函数及其频谱以虚线表示 小波变换及其频谱以实线表示.离焦量 (a)(b) $\Delta = 0$ (c)(d) $\Delta = 80$  mm (e)(f) $\Delta = 180$  mm.图中的垂直虚线为小波的频率窗宽度

### 度,最大相对偏差为0.22%,平均偏差仅0.075%.

表1 不同离焦量情况下圆孔直径(标称值 = 29.98 mm)

离焦量 $\Delta/mm$	直径 d/mm	偏差 $\Delta d$ /mm
- 180	29.957	- 0.023
- 140	29.986	0.006
- 120	29.987	0.007
- 80	29.992	0.012
- 40	30.000	0.020
- 20	29.991	0.011
0	29.973	- 0.007
10	29.953	- 0.027
20	29.935	- 0.045
50	29.912	- 0.068

在较大的焦深下获得较为准确的测量结果,意 味着有可能在较高的精度下进行大尺度物体的测量.

#### 5.结 论

我们首先运用测不准原理建立了图形边缘的物 理模型,并在空域和频域对 H-G 小波变换边缘检测 进行详细的分析,提出匹配算法使小波的宽度自动 跟踪边缘的宽度,保证了变换精度和计算速度的双 重要求.在实验中采用了远心系统对大景深物体进 行测量,获得了准确、接近一致的结果,表明 H-G 小 波变换及其匹配算法是边缘测量和分析的有力工 具.

- [1] Qiang X , Liao G 2002 Proc. SPIE 4738 448
- [2] Lee Y , Kozaitis S 1998 Opt . Engin . 3391 336
- [3] Shi Z , Zhang D , Wang H et al 2000 Proc. SPIE 4056 450
- [4] Lee Y, Kozaitis S P 1999 Proc. SPIE 3716 185
- [5] Talukder A , Casasent D P 1998 Proc. SPIE 3391 336
- [6] Whetherell W B 1995 Handbook of Optics (Vol. []) Bass M, Stry-

land E W V , Williams D R , Wolfe W L ed ( New York : McGraw-Hill ) Chap. 2

- [7] Song F J , Yu L , Jutamulia S 2000 Opt . Engin . 39 1190
- [8] Song F J , Jutamulia S 2002 Opt . Engin . 41 50
- [9] Song F J 1986 Acta Opt. Sin. 6 137 in Chinese J 宋菲君 1986 光 学学报 6 137]

## Application of Haar-Gaussian wavelet transform to edge-detection

Song Fei-Jun<sup>1</sup>) Zhao Wen-Jie<sup>2</sup>) S. Jutamulia<sup>3</sup>) Song Jian-Li<sup>1</sup>) Yao Si-Yi<sup>1</sup>) Wang Dong<sup>4</sup>)

<sup>1)</sup>( China Daheng Group, Incorporation, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100086, China)

<sup>2</sup> (Institute of Mathematics , Physics and Software Engineer , Lanzhou Jiaotong University , Lanzhou 730070 , China )

<sup>3</sup> (Optical and Photonic Engineering Department, University of Northern California, Petaluma, CA 94954, USA)

<sup>4</sup>) (Institute of Computer, Northern Jiaotong University, Beijing 100044, China)

(Received 17 June 2003; revised manuscript received 18 July 2003)

#### Abstract

The Haar-Gaussian wavelet transform is applied to analyze the pattern edges in the frequency domain and to establish a physical model for the edge detection. The bandwidth-matching algorithm is proposed. A telecentric optics is used to achieve a high-precision edge detection results with large-depth of focus.

Keywords : wavelet transform , edge detection , uncertainty principle , telecentric system , pattern recognition , automatic inspec-

tion

**PACC**: 4230