光学一般变换的傅里叶变换实验方法

郑师海 董碧珍 王玉堂 陈岩松

(中国科学院物理研究所)

提 要

本文利用傳里叶光学系统简化了光学一般变换全息透镜的设计,以一维八序 Walsh-Hadamard 变换 为例,用计算机设计和产生了变换所需的透镜,并进行引了光学实验,得到了预定变换结果。」 关键词:光学一般变换;计算机产生全息图。

一、引言

传统的傅里叶光学系统,只能实现空间平移不变的运算,对于更一般的空间平移可变问题,脉冲响应函数是空间平移可变的,即对于一成像系统的每一个像元,脉冲响应函数是不同的,因而无法直接使用傅里叶变换解决空间可变的问题。

在研究解决空间可变的问题中,手段之一是采用多重全息技术^[1,2],但由于技术上的原因,能够实现变换的抽样点数有限。利用全息透镜实现光学普遍变换的理论^[3~5],提出了一种新的实现光学空间平移变的运算方法。但是全息透镜原则上是一张菲涅耳全息图,用计算机计算和全息图制造比较麻烦。

本文在文献[5]方法的基础上,利用傅里叶透镜进行全息透镜的设计,并从 Whittaker-Shannon 抽样定理出发,导出了实现一般变换所需全息透镜的计算方法,这一方法的全息 透镜相当于一张傅里叶变换全息图,因此全息图的计算大大简化,容易用计算机产生全息图 制造。本文第三,第四部分以+++维八序 Walsh-Hadamard 变换为例,进行了全息图的设计 和光学变换实验,得到了预定的变换结果。同时此方法对于二维情况也是适用的。最后对 信噪比问题,进行了适当的讨论。

二、全息透镜的计算方程

图1是实现光学普遍变换的光路系统示意图, L₁, L₂ 为傅里叶变换透镜, P₁, P₈ 为输入输出平面, P₃ 为全息滤波平面。根据文献[3],这个光路实现的变换可以表示为:

$$\widetilde{G} = G_0(f_2) H G_0(f_1),$$

式中 H 为插在 P_2 平面的全息透镜, $G_0(f)$ 为傅里叶变换因子, 在离散抽样情况下, 它的表示式为:

$$G_0(f_2) = \exp\left[2\pi i x_m x_m l I / \lambda f_2 N N_2\right],$$

$$G_0(f_1) = \exp\left[-2\pi i x_m x_m l J / \lambda f_1 N N_1\right],$$

收稿日期: 1986年3月18日; 收到修改稿日期: 1986年6月20日

(2)

(1)



Fig. 1 The diagram of optical general transform system

$$\vec{x} \neq \left(I = -\frac{N_2}{2} + 1, -\frac{N_2}{2} + 2, \cdots, \frac{N_2}{2}; J = -\frac{N_1}{2} + 1, -\frac{N_1}{2} + 2, \cdots, \frac{N_1}{2}; \right. \\ \left. l = -\frac{N}{2} + 1, -\frac{N}{2} + 2, \cdots, \frac{N}{2} \right)_{\circ}$$

 $x_{m_1}, x_m, x_m, x_m, 分别为输入平面、全息平面和输出平面孔径大小, <math>N_1$, N和 N_2 为相应的抽样点数, f_1, f_2 为透镜 L_1, L_2 的焦长。图1光路中全息图满足的方程为

$$\sum_{l=-\frac{N}{2}+1}^{N} A_{kl} B_{lk} H_{ll} = O_{kk},$$
(3)

其中

$$A_{kl} = G_0^+(f_2)_{kl} \cdot G_0(f_2)_{ll},$$

$$B_{kl} = G_0^+(f_1)_{kl} \cdot G_0(f_1)_{ll},$$

$$C_{kk} = G_0^+(f_2)_{kl} \cdot G_{ll} \cdot G_0^+(f_1)_{ll},$$
(4)

 G_{IJ} 是所要实现的变换矩阵,符号"+"表示矩阵的转置复共轭。下面我们从抽样角度来讨论一下 N_1 , N, N_2 和 a_{m1} , a_m , a_{m2} 的关系。

由于脉冲响应函数是输入输出变量的函数,设输入平面抽样数为 N_1 ,输出平面为 N_{20} (3)式中全息透镜包含 $N \land 未 知 数 H_1(l=1, \dots, N)$,共有 $N_1 \times N_2 \land 线 性 方 程,如 果$ $N_1 \times N_2 = N$,则此线性方程组有唯一解,因此全息图的抽样点数 N 必须满足关系:

$$N = N_1 \cdot N_{30} \tag{5}$$

根据 Whittaker-Shannon 抽样定理^[6], 输入平面抽样间隔 4x1=xm1/N1 应满足关系

$$4x_1 \leqslant \frac{\lambda f_1}{x_m}$$
(6)

同样全息图的抽样间隔 $\Delta x_m = x_m/N$ 也应满足关系

$$x_m \leqslant \frac{\lambda f}{2}$$
(7)

(8)

(9)

(6)式(7)式取等号得到,

$$\boldsymbol{x}_{m_1} = \lambda f_1 N_1 / \boldsymbol{x}_m,$$

式中入为所使用的光波波长。将(5)式和(8)式代入(2)式得到

$$G_0(f_2) = \exp[2\pi i i I/N_2],$$

$$G_0(f_1) = \exp[-2\pi i i J/N].$$

报

光

$$A(k, l) = \sum_{l=-\frac{N_1}{2}+1}^{\frac{N_2}{2}} \exp[-2\pi i l(l-k)/N_2],$$

$$B(k, l) = \sum_{J=-\frac{N_1}{2}+1}^{\frac{2}{2}} \exp\left[-2\pi i J (l-k)/N\right],$$

$$A(k, l)B(l, k) = \sum_{I=-\frac{N_1}{2}+1}^{\frac{N_1}{2}} \sum_{J=-\frac{N_1}{2}+1}^{\frac{N_1}{2}} \exp\left[-\frac{2\pi i}{2}(l-k)(N_1I-J)\right]$$

因为: 所以

$$\int_{-\infty}^{\infty} \cos nx \, dx = 0, \quad \int_{-\infty}^{\infty} \sin nx \, dx = 0,$$

$$A(k, l) B(l, k) = N_1 \cdot N_2 \delta_{kk},$$

$$H_{--} = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{N_2} \sum_{k=1}^{N_1} G(I, l) (G^*(f_k)) - (G^*(f_k))$$

最后得到 $H_{kk} = \sum_{N_1 \cdot N_2} \sum_{\frac{N_1 \cdot N_2}{2} + 1} G(I, J) (G_0^*(f_2))_{R} (G_0^*(f_1))_{klo}$ (11) 由此看出,在满足(5)式与(8)式条件下,通过(11)式的矩阵相乘,可以直接得到全息图,透镜

的振幅与相位分布符号 * 表示复数共轭。如果(6)式和(7)式取不等量,则可以直接通过解 (8)式所示的线性方程组求得全息透镜的振幅与相位分布。

三、全息透镜的设计

Walsh-Hadamard 变换矩阵是一实系数矩阵,它的一维八序矩阵的元素是:

-1 1 1 1 1 1 1 -1 1 -11 -1 1 1 -1 1 (12)1 - 1 - 11 -1 1 1 1 1 -1 -1 -1 -1 1 1 1 -1 -1 - 11 1 1 -1

将(12)式与(8)式代入(11)式,通过计算得到全息图 日脉,我们记着

$$H(k) = A(k)e^{4k(k)}$$
 $(k=1, 2, ..., N),$

(13)

其结果如表1所示,用表1的数据和(9)式代入方程(1)得到变换矩阵。同(2)式比较,所得的方差如表1最后一行数据所示。

(8)式给出了图1光路中的各参数之间的联系。实验中使用的傅里叶透镜的焦长是固定的,所以光学系统中可变动的参数只能是: *ami*, *am* 与 *ami*。(8)式中两个方程包含三个变量,这样给全息透镜设计,参数的选择,带来了方便,从而根据加工条件的情况,自由确定全息透镜的大小,再根据(8)式定出输入与输出孔径的大小。

全息透镜的制造采用了同通带参考波,同物波干涉形成全息图相类似的方法。 全息透

(10)

3 期

· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	2.2.2.1		Table	1			<u>.</u>
	den en el composition de la composition La composition de la c		(H(k), K	=1, N)		e î î	
A(k) -	(k) -	A(k) -	(k) =	A(k) =	(k) -	A(k) =	(k) -
0.634	1,669	0.794	-2.802	0.580	2,749	0.194	-0.426
0,387	-1.276	0,606	1.293	0.580	-1.571	0,100	0,491
0.785	2.062	1,000	0.142	0.580	1.963	0,220	-0,197
0.080	-0.884	0,345	-2.974	0.580	3,142	0,828	8,072
0.816	2.454	0,501	3.056	0.580	1,178	0.481	-2,843
0,238	2.651	0.054	-1,056	0,580	1,571	0.982	-0.635
0.723	2.847	0,275	2.845	0.580	0,393	0.645	0.423
0,520	8.043	0.502	-1.878	0,580	0.000	0,502	1.878
0,520	-3.043	0.645	-0.423	0.580	-0.393	0.275	-2,845
0,723	-2.847	0,982	0,635	0.580	-1.571	0,054	1.056
0,238	-2.651	0,481	2.843	0.580	-1.178	0,501	-3.056
0,816	-2.454	0.828	-3.072	0.580	-3.142	0.345	2,974
0,080	0,884	0,220	0.197	0.580	-1.963	1.000	-0,142
0.785	-2.062	0.100	-0.491	0.580	1.571	0,606	-1.293
0,387	1.276	0,194	0.426	0.580	-2,749	0,794	8.802
0,634	-1.669	0.538	-1.095	0.580	0,000	0.538	1,095
· * · · ·	1	-	ERROR	0000000		1	

镜第 k 个抽样点上的全息记录可以写成

 $I(k, a) = |A(k) \exp[i\phi(k)] + R \exp[-2\pi x i/dx]|^{a}$, (14) 相位 $\phi(k)$ 表现为有不同初始位置的一组矩型光栅,光栅的占空比正比于该单元振幅值 A(k)。我们使用 Dxy-880 绘图仪绘制全息图,最后光学系统可精缩为孔径为 5.8 mm 的 全息透镜。

四、实验结果

将全息透镜插入图1的 P_a 平面,并调整到光轴上,采用了不同狭缝宽度作为输入函数, 放在 P_1 平面适当位置。用 He-Ne 激光准直照明位于 P_a 平面上全息透镜衍射的 +1 级处, 观察光学变换结果,如图2 所示。图2(a)是理论计算输出结果,(b)是实验结果,理论和预 期实验结果是一致的。图2 从上到下的狭缝宽度分别为 a_{m_1} , $\frac{a_{m_1}}{2}$, 和 $\frac{a_{m_1}}{4}$,除第三组 的狭缝放置在离输入坐标原点+ $\frac{a_{m_1}}{4}$ 外,其它均放置在坐标原点。实验中使用的透镜焦长 为 400 mm,根据(7)式,输入孔径 $a_{m_1}=0.35$ mm,输出孔径 $a_{m_1}=2.8$ mm。

五、讨论

 在我们所有的计算中,均未考虑抽样点的大小,即每一步计算都是认为该抽样点中 心输出为δ函数。但是在实验中,所有抽样点输出不可能是理想的δ函数。这种抽样点孔
 径大小必然会给实验带来一定误差。表现在实验输出强度的差距。关于这个问题的定量讨论,将另文论述。另外,由于计算机全息图的相位误差和相干光噪声的存在,使得输出在理



Fig. 2 Transform of the 1-D 8 sequence Walsh-Hadamard in correspondence with digit 11111111, 11110000,00111100, 11000000 (a) theoretical result; (b) experimental result

论上计算为零的某些点,实验结果还有一定输出,特别是图2的最后一组实验,理论上计算输出相对强度比第一组实验低16倍,比第二、第三组低4倍,因此它的信噪比较低。

(2) 从输出角度看,输出函数是输入函数,经过一次傅里叶变换,同全息图相乘,再经过

一次逆傅里叶变换的结果,在输出平面上的光场分布,由于抽样孔径大小和抽样点数的限制,使得仅在抽样点上的振幅和相位分布才是满足变换要求的。因此为了提高信噪比,实验中在输出平面加一如图 3 所示 Mask 对输出平面进行抽样。图中单个狭缝宽度 *x_{ma}/N*=0.045 mm,狭缝之间距离为 *x_{ma}/N*2=0.35 mm。

本文通过相干光系统简化了一般变换全息透 镜的设计和制作,但是同文献[5]比较,增加了 Fig 3. 两个光学元件(傅里叶变换透镜),这是此实验的不足。



Fig 3. Sampling mask in output plane 你不足。

参考文献

- [1] M. I. Jones, J. F. Walkup, and M. O. Hagler, SPIE 177., 1979, 16~21.
- [2] S. H. Lee, Opt. Eng., 1979, 18, No. 5 (Sep-Oct), 518~523.
- [3] 霍裕平,杨国桢,顾本源;《物理彰报》,24 (1975),438。
- [4] 杨国桢,顾本源; 《物理学报》, **30** (1981), 414。 [5] 杨国桢; 《物理学报》, 80-10 (1981), 1340。

3 期

[6] J. W. Goodman, Instroduction to Fourier optics (McGraw-Hill, New York, 1986), pp. 21~25.

Fourier optical implementation in generalized transformation

ZHENG SHIHAI, DONG BIZHEN, WANG YUTANG AND CHEN YANSONG (Institute of Physics, Academia Sinica)

(Received 18 March 1986; revised 20 June 1986)

Abstract

In this article, design of the holographic lens for generalized tranform simplified by Fourier optical system is presented. As a example, one dimensional 8×8 walsh hadamard transform was realized by the system. The design of holographic and experimental results are given.

Key Words: Optical general transform; Computer generated holograms.