

线列 CCD “刷式”扫描时 MTF_i 的理论计算公式

原 芸

(华中工学院生物工程系)

摘要——从调制传递函数的原始定义出发,导出了线列 CCD 在“刷式”扫描时的积分调制传递函数 MTF_i 的理论计算公式。

“刷式”扫描(以下简称“刷扫”)是线列 CCD 常用的一种工作方式。张守一^[1]及张孝霖^[2]从考虑 CCD 调制度变化的角度出发,并在假定线列 CCD 光敏元的空间响应函数为矩形函数的条件下,已经推导出了线列 CCD 在“刷扫”时的 MTF_i 的计算公式。本文从调制传递函数的原始定义出发,推导出了“刷扫”条件下线列 CCD 积分调制传递函数 MTF_i 的一般表达式。

一、前 提

1. 设线列 CCD 有 N 个光敏元,每个光敏元窗口尺寸为 $a \times b$, 相邻光敏元的中心间距为 d 。器件光敏窗口的总宽度为 A , $A = (N-1)d + a$ 。

2. 设线列 CCD 列阵方向为 x 方向,“刷扫”方向为 y 方向,时间 $t=0$ 时,光敏元列阵几何中心位于直角坐标系原点。刷扫时,物面通过光学系统投影到光敏元列阵(象面)上。设光学系统焦距为 F ;物面离光学系统的距离为 H ;光敏元列阵 y 方向的宽度经光学系统在物面上的投影宽度为 B_s ;光敏元通过光学系统在物面上投影的运动速度为 V_0 ;物面上的点在象面上的运动速度为 V_i ;

设线列 CCD 取样时间周期为 T_s , 积分时间为 T_H 。定义“刷扫”重迭率^[3]

$$\xi = \frac{B_s}{V_0 T_s} \Big|_{\text{物面上}} = \frac{b}{V_i T_s} \Big|_{\text{象面上}} \quad (1)$$

$$\because V_i = \left(\frac{F}{H}\right) V_0,$$

$$\therefore \xi = \frac{b}{F T_s} \left(\frac{H}{V_0}\right) \quad (2)$$

3. 任一光敏元中心位于原点时,其空间响应函数均为 $R(x, y)$;

$R(x, y)$ = 感应电荷量/入射能量。

4. 线列 CCD 从结构和功能上可分为光敏元列阵和 CCD 移位寄存器两部分。CCD 移位寄存器不过是将空域信号变为时域信号输出, 而 CCD 列阵的光积分过程完全是由光敏元列阵完成的。因此, 只要以光敏元列阵所在平面上的照度分布函数 $E(x, y)$ 为输入函数, 以光敏元列阵的感应电荷空域输出函数 $Q(x, y)$ 为输出函数, 即可求取 $MTF_x(f_x, f_y)$ 。在此, 假设光敏元列阵工作在线性区, 且光敏元之间无相互扩散的影响。

二、推 导

设象平面照度为 $E(x, y)$, 上述线列 CCD 在“刷扫”中总宽度为 A 的光敏窗口上接收的照度为 $E'(x, y)$ 。

$$E'(x, y) = E(x, y) \cdot \text{Rect}\left(\frac{x}{A}\right). \quad (3)$$

中心处于点 (x, y) 上的光敏元在单位时间里感应的电荷量 $I(x, y)$ 为

$$\begin{aligned} I(x, y) &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} E'(x_1, y_1) R(x_1 - x, y_1 - y) dx_1 dy_1 \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} E'(x_1, y_1) R[-(x - x_1), -(y - y_1)] dx_1 dy_1 \\ &= E'(x, y) * R(-x, -y). \end{aligned} \quad (4)$$

经过一个积分周期 T_H , 在时间 t 时其中心到达点 (x, y) 处的光敏元上积累的总感应电荷量 $Q_1(x, y)$ 为

$$Q_1(x, y) = \int_{t-t_H}^t I(x, y) dt, \quad (5a)$$

$$\because y = V_H t,$$

$$\therefore Q_1(x, y) = \frac{1}{V_H} \int_{y-V_H t_H}^y I(x, y) dy. \quad (5b)$$

在 x 方向以 d 为周期, 在 y 方向以 $l = V_H T_H$ 为周期, 对 $Q_1(x, y)$ 进行瞬时抽样, 即得 $x-y$ 平面上抽样值的分布函数 $Q(x, y)$:

$$\begin{aligned} Q(x, y) &= Q_1(x, y) \cdot \sum_{m,n=-\infty}^{+\infty} \delta\left[x - d\left(m + \frac{\Delta N}{2}\right), y - nl\right], \\ \Delta N &= \begin{cases} 1, & \text{当 } N \text{ 为偶数时;} \\ 0, & \text{当 } N \text{ 为奇数时.} \end{cases} \end{aligned} \quad (6)$$

设 $Q(f_x, f_y)$ 、 $I(f_x, f_y)$ 、 $Q_1(f_x, f_y)$ 、 $E(f_x, f_y)$ 、 $E'(f_x, f_y)$ 、 $R(f_x, f_y)$ 分别为 $Q(x, y)$ 、 $I(x, y)$ 、 $Q_1(x, y)$ 、 $E(x, y)$ 、 $E'(x, y)$ 、 $R(x, y)$ 的傅氏变换式, 则 $R(-x, -y)$ 的傅氏变换式 $F[R(-x, -y)]$ 为^[4]

$$F[R(-x, -y)] = R(-f_x, -f_y) = R^*(f_x, f_y),$$

其中 $R^*(f_x, f_y)$ 为 $R(f_x, f_y)$ 的复共轭函数。

而(参见[5])

$$Q_1(f_x, f_y) = \iint_{-\infty}^{+\infty} Q_1(x, y) \cdot e^{-j2\pi(f_x x + f_y y)} dx dy$$

$$\begin{aligned}
&= \int_{-\infty}^{+\infty} \left\{ \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\frac{1}{V_i} \int_{y-V_i T_H}^y I(x, y) dy \right] e^{-j2\pi f_y y} dy \right\} e^{-j2\pi f_x x} dx \\
&= \frac{I(f_x, f_y)}{j2\pi f_y V_i} (1 - e^{-j2\pi f_y V_i T_H}) \\
&= \frac{I(f_x, f_y)}{\pi f_y V_i} \cdot \frac{e^{j\pi f_y V_i T_H} - e^{-j\pi f_y V_i T_H}}{2j} \cdot e^{-j\pi f_y V_i T_H} \\
&= I(f_x, f_y) \cdot T_H \cdot \text{sinc}(V_i T_H f_y) \cdot e^{-j\pi f_y V_i T_H},
\end{aligned} \quad (7)$$

$$\begin{aligned}
\therefore Q(f_x, f_y) &= \{E'(f_x, f_y) \cdot R^*(f_x, f_y) \cdot T_H \cdot \text{sinc}(V_i T_H f_y) \cdot e^{-j\pi f_y V_i T_H}\} \\
&\quad * \sum_{m, n=-\infty}^{+\infty} \left[\frac{1}{bd} \delta\left(f_x - \frac{m}{d}, f_y - \frac{n}{b}\right) \cdot e^{-j\pi d f_x d N} \right].
\end{aligned} \quad (8)$$

因为 $R(x, y)$ 为有限函数, 则 $R^*(f_x, f_y)$ 就为无限函数。要想使 $Q(f_x, f_y)$ 的频谱中无交迭现象, 必须要求 $E'(f_x, f_y)$ 为带限函数, 且 $f_x \leq \frac{1}{2d}$, $f_y \leq \frac{1}{2l}$ 。

而

$$E'(f_x, f_y) = E(f_x, f_y) * A \text{sinc}(A f_x) = \int_{-\infty}^{+\infty} E(\rho, f_y) \cdot A \frac{\sin \pi A (f_x - \rho)}{\pi A (f_x - \rho)} d\rho. \quad (9)$$

根据式(9), 严格地说, 即使 $E(f_x, f_y)$ 为带限函数, $E'(f_x, f_y)$ 也不可能为带限函数。但在忽略 $A \text{sinc}(A f_x)$ 函数第十个零点以外的频率分量的情况下, 可近似认为 $A \text{sinc}(A f_x)$ 函数为带限函数^[6]。

也就是说, 要使 $Q(f_x, f_y)$ 的频谱无交迭现象, $E(f_x, f_y)$ 应为满足 $f_x \leq \frac{1}{2d} - \frac{5}{A}$, $f_y \leq \frac{1}{2l}$ 的带限函数。

当 $N \rightarrow \infty$ 时, $A = (N-1)d + a \rightarrow \infty$,

$$\lim_{A \rightarrow \infty} A \cdot \text{sinc}(A f_x) = \delta(f_x)^{[7]},$$

那么, $E'(f_x, f_y) = E(f_x, f_y) * \delta(f_x) = E(f_x, f_y)$ 。

但在一般情况下, $5/A$ 与 $1/2d$ 相比 $\left(= \frac{10}{(N-1)a/d+1} \right)$ 是很小的。因此, 在 N 较大时, 常常视 $E'(f_x, f_y) \doteq E(f_x, f_y)$ 。

现在, 假定 $E'(f_x, f_y) = E(f_x, f_y)$ [即 $N \rightarrow \infty$], 且 $Q(f_x, f_y)$ 不发生交迭现象, 则线列 CCD 脉冲响应函数的频谱函数 $H(f_x, f_y)$ 为 (参见 [8])

$$H(f_x, f_y) = \left| \frac{Q(f_x, f_y)}{E(f_x, f_y)} \right|_{n=0} = \frac{T_H}{ld} |R^*(f_x, f_y)| \cdot |\text{sinc}(V_i T_H f_y)|, \quad (10)$$

$$MTF_i(f_x, f_y) = \frac{H(f_x, f_y)}{H(0, 0)} = \left| \frac{R(f_x, f_y)}{R(0, 0)} \right| \cdot \text{sinc}(V_i T_H f_y). \quad (11)$$

三、几点说明

1. 在理想情况下:

$$R(x, y) = \text{Rect}\left(\frac{x}{a}\right) \cdot \text{Rect}\left(\frac{y}{b}\right),$$

则

$$\begin{aligned}
R(f_x, f_y) &= a \cdot b \cdot \text{sinc}(a f_x) \cdot \text{sinc}(b f_y), \\
MTF_i(f_x, f_y) &= \text{sinc}(a f_x) \cdot \text{sinc}(b f_y) \cdot \text{sinc}(V_i T_H f_y).
\end{aligned} \quad (12)$$

2. 因为 $R(x, y)$ 一般与波长有关, 因而 $MTF_i(f_x, f_y)$ 一般也与入射光的波长有关。

3. 式(11)中的 $R(f_x, f_y)$ 因子由光敏元本身的响应决定, 而 $\text{sinc}(V_i T_H f_y)$ 因子与“刷扫”时的重迭率 ξ 有关。

根据式(1), $V_i = \frac{b}{\xi T_s} \doteq \frac{b}{\xi T_H}$,

$$\therefore \text{sinc}(V_i T_H f_y) \doteq \text{sinc}\left(\frac{b}{\xi} f_y\right). \quad (13)$$

由此可知, 当 ξ 较大时, 可忽略 $\text{sinc}\left(\frac{b}{\xi} f_y\right)$ 因子的影响。

4. 光敏元数目 N 应大到何值时, 才能视 $E'(f_x, f_y) \doteq E(f_x, f_y)$, 才能利用无限元的 $MTF_i(f_x, f_y)$ 表达式(11), 尚待进一步讨论。

致谢——在完成本文的过程中, 得到了中国科学院上海技术物理研究所匡定波、丁世昌、黄克义等同志和华中工学院张守一、张赫钢两位老师的热情指导和帮助, 在此一并致以衷心的感谢。

参 考 文 献

- [1] 张守一, 尹仲任, 红外研究, 1(1982), 1: 45.
- [2] 张孝霖, 光学学报, 1 (1981), 6: 543.
- [3] 张守一, 田景敏, 华中工学院学报(CCD 及 PEV 专辑), 1980, 11.
- [4] A. 帕普里斯, 信号分析, 科学出版社, 1981, 66[式(3—10)]
- [5] 樊昌信等编, 通讯原理, 国防工业出版社, 1980, 20[表 2.2—(7)、(3)].
- [6] 同[5], 72[题 18].
- [7] J. W. 顾德门著, 傅里叶光学导论, 国防工业出版社, 1976, 308 (附录 A).
- [8] Nelson R. D. and Waters W. P., *CCD Applications Conference Proceedings*, 1973, 207.

THE THEORETICAL FORMULA OF MTF_i FOR THE LINEAR CCD ARRAY IN THE PUSHBROOM MODE

YUAN YUN

(Department of Biomedical Engineering, Huazhong University of Science and Technology)

ABSTRACT

According to the original definition of MTF , a theoretical formula of the integration modulation transfer function for the linear CCD array in the pushbroom mode is derived.