

光 学 仪 器 理 论

第 三 分 册

(苏) 图多罗夫斯基 著

光学儀器理論

第三分冊

著者：*A. И. ТУДОРОВСКИЙ*

翻譯者：王之江 袁幼心 王月弘

江苏工业学院图书馆
藏书章

中國科學院儀器館 印

光 学 儀 器 理 論

第三册 (目錄)

第十一章 三級像差理論

§ 127	賽特輔助傍軸光線及其幾個不變量	1
§ 128	一些輔助公式及變換	4
§ 129	對經水光線的刻柏不變量	9
§ 130	二級軸向像差	12
§ 131	三級垂軸像差	18
§ 132	物體不在經面內時的垂軸像差 及正射光瞳面的像差	23
§ 133	賽特公式之特殊情形； a)無限遠物體； b)望遠鏡系統	25
§ 134	在物平面上與正射光瞳上的像差 ^間 關係	28
§ 135	正射光瞳位置變化時三級像差之變化	30
§ 136	物體位置變化時三級像差的變化	31
§ 137	當物面和像面不是平面時的三級像差	35
§ 138	塞特係數 S_I	38
§ 139	塞特係數 S_{II} ；慧差齊明及同軸條件	40
§ 140	S_{II} 與入射光瞳及像的位置間的關係	45
§ 141	賽特係數 S_{III} 和 S_{IV}	49
§ 142	S_{III} 與物面及入射光瞳位置的關係	53
§ 143	賽特係數 S_V	60~2
§ 144	S_V 與物及入射光瞳位置的關係	60~4
§ 145	在光學系統中獨立的三級像差的個數； 相接合的遠透鏡系統	60~8

第十二章 光学系统的色像差

§ 146	色像差概述	61
§ 147	轴上点像的位置色差	61
§ 148	在某些特殊情形的位置色差	65
§ 149	放大率色差	70
§ 150	色差系数与物平面及正射 光瞳位置的关系	75
§ 151	焦点和焦面的色差	79
§ 152	以角度的放大率色差	82
§ 153	色差系数的一些性质	84
§ 154	在一些特殊情形下的放大率色差	86
§ 155	在各种情形中光学系统 消色差时光线的选择	92
§ 156	三级光谱消色系统	92~3
§ 157	光学系统像差的色差	92~5

第十三章 程 函

§ 158	光程和程函	93
§ 159	坐标程函	94
§ 160	角度程函	96
§ 161	混合变数程函	98
§ 162	Brun S 程函的概述及其展开为级数	99
§ 163	坐标程函 E_1 的级数展开式; 高斯光学公式的推演	100
§ 164	四级坐标程函	105
§ 165	四级坐标程函的系数 与入射光瞳位置的关系	109

§ 166	四級程函的係數與物平面位置的關係	113
§ 167	複合光學系統的坐標程函	116
§ 168	一個球面折射面的四級坐標程函	121
§ 169	對同軸球面係數的四級坐標程函的係數	129
§ 170	Schwarzschild程函	131
§ 171	“ “ 四級程函的係數	134
§ 172	四級Schw程函的一些性質及應用	137
§ 173	角度程函的展開式； 在高斯區域的應用	139
§ 174	應用角度程函計標像差；四級程函	142
§ 175	由角程函導出Schw程函	144
§ 176	T. Smith 的角度程函展開式	144~1
§ 177	用T. Smith變數時的像差， 餘弦定律	144~4
§ 178	二個或二個以上的光學系統 所組成系統的角度程函	146
§ 179	像平面和正射光瞳上 角度程函的係數間的關係	148~1
§ 180	角度程函的係數與物平面 和正射光瞳位置的關係	148~3
§ 181	高級像差和T. Smith的另類	148~6
§ 182	對於程函的一些結論和補充	150
第十四章 成像的繞射理論		
§ 183	在理想系統中發光點的成像	151
§ 184	在衍射球差的情形下光學系統 軸上的點像和波面	164

§ 185	球差与像轴光線和边缘光線	
	之程差間之關係	168
§ 186	在有球差的情况下光轴上	
	点子照度的計算	173
§ 187	在有像差的情形下光学系統	
	轴外点子的成像	174
§ 188	在发光物体的情形下	
	光学系統的鑑別力	179
§ 189	在不发光物体的情形下	
	光学系統的鑑別力	183
§ 190	在顯微鏡情况下，垂圈的成像理論	192
§ 191	关于透明和半透明物体	
	被顯微鏡成像的意見	198

第十一章 三級像差理論

§127. 塞特輔助傍軸光線及其幾個不變量

在像差理論中計算其展開式的係數時，通常不是將係數直接表示為光學系統結構要素（表面半徑，頂點間距離，折射率）的函數，而表示為其他量（結構要素的函數）的函數。最常用的是：由傍軸光線成像時決定軸上像點位置的光軸光線長度，任一傍軸光線通過系統時和光軸的交角，最後或用同一傍軸光線之垂距“零不變量”。

若將軸上某一點出光的傍軸光線光路標完，就可得到光線之全部 $S_1, S'_1, S_2, S'_2, \dots, S_k, S'_k$ 。 S'_1, S'_2 之整體不足以完全決定光學系統，可以再加上所有媒質折射率之全部，即 $n_1, n_2, \dots, n_k$ 。有了這二部分就可由垂距零不變量而決定系統所有半徑：

$$Q_{Si} = n_i \left(\frac{1}{r_i} - \frac{1}{S_i} \right) = n'_i \left(\frac{1}{r_i} - \frac{1}{S'_i} \right) \quad (127.1)$$

及決定所有折射面頂點間距離：

$$d_i = S'_i - S_i + 1 \quad (127.2)$$

若代替折射率之整體為由軸上某另一点發出的傍軸光線可截光線，稱之為 x ，即 $x_1, x'_1, x_2, x'_2, \dots, x_k, x'_k$ ，那麼這二組數量的總和再加上系統某一媒質的折射率（例如 n_1 ）就能完全決定這系統。

實際上，對這第二光線也可寫出垂距不變量：

$$Q_{xi} = n_i \left(\frac{1}{r_i} - \frac{1}{x_i} \right) = n'_i \left(\frac{1}{r_i} - \frac{1}{x'_i} \right) \quad (127.3)$$

顯然，由二不變量的方程式，可消去折射率而解出半徑 r_i ，而後得出折射率之比 $n'_i : n_i$ 。

通常所選的一对傍軸光線之一，是由物空間的物平面和光軸的交點出發，次入射光瞳座標為 m_x 及 M_x 的点，此点在物空

• 2 •

光学的区域内；另一傍轴光线由物平面的轴外点发出，此点也在高斯光学的区域内，和轴的距离为 l_s ，且通过入射光瞳中心。这对光线在以后称做塞特第一和第二辅助光线。

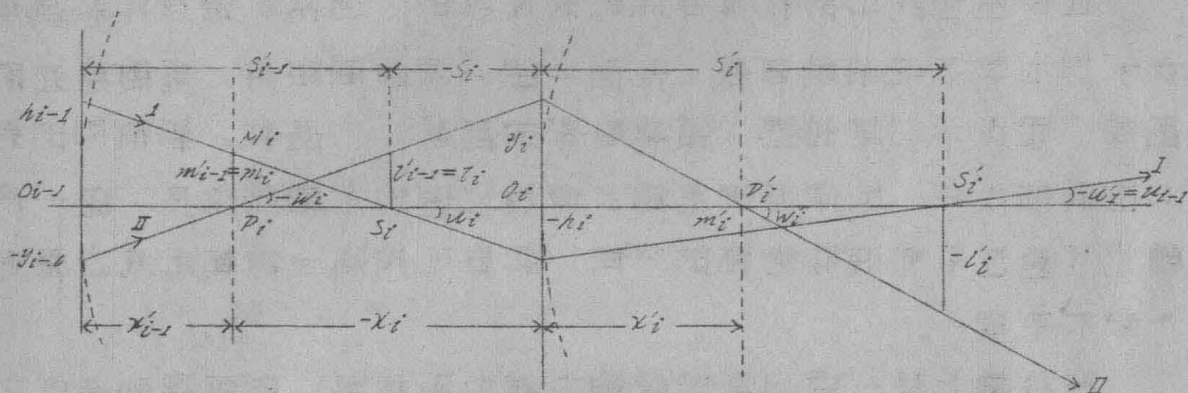


图 229

在图 229 为二辅助光线经 O_{i-1} 面折射后再经 O_i 面的图形；一对球面 O_{i-1} 及 O_i 以平面表示，入射光瞳的高斯像为 P_i 及 P_i' ，轴上点的高斯像为 S_i 及 S_i' 。光线 I 经过光瞳面 P_i 上的 M_i 点，此点具坐标 x_{i-1}' 及 m_{i-1}' （对 O_{i-1} 而言）或坐标 x_i 及 $m_i (=m_{i-1})$ （对 O_i ）及经过具有坐标 S_{i-1}' 及零或 S_i 及零的 S_i 点；光线 I 经 O_i 面折射后其共轭点坐标为 x_{i+1}' 及 m_{i+1}' ； S_{i+1}' 及 O 。光线 II 经过入射光瞳的像 P_i 及 P_i' 的中心及经过 S_i 及 S_i' 上的共轭线段 l_i 及 l_i' 之端点。第一光线的折射点纵坐标为 h_i ，第二光线为 y_i ，光线和轴交角为： $u_i (=u_{i-1})$ 及 $u_i' (=u_{i+1})$ ； $w_i (=w_{i-1})$ 及 $w_i' (=w_{i+1})$ 。

显然可得下列关系：

$$h_i = S_i u_i = S_i' u_i' \quad (127.4)$$

$$y_i = x_i w_i = x_i' w_i' \quad (127.5)$$

$$l_i = (x_i - S_i) w_i \quad \text{及} \quad l_i' = (x_i' - S_i') w_i' \quad (127.6)$$

$$m_i = (S_i - x_i) u_i \quad \text{及} \quad m_i' = (S_i' - x_i') u_i' \quad (127.7)$$

若所引的第一辅助光线不在经面而在经面内；则光线和入射

光瞳的像文点坐标由 §124 所定为 χ_i, M_i 及 χ'_i, M'_i ; 其轴交角称为 U_i 及 U'_i 。对这光线有下列关系:

$$N_i = S_i \cdot U_i = S'_i U'_i ; \quad (127.8)$$

$$M_i = (S_i - \chi_i) U_i \text{ 及 } M'_i = (S'_i - \chi'_i) U'_i \quad (127.9)$$

$L-H$ 公式 (63.1) 对这三条光线得出下列对整個系统的三个不变量 (不僅对一次折射不变):

$$\left. \begin{aligned} \ell_k n_k u_k &= \ell_K n_K u_K = \dots = \ell_i n_i u_i = \dots = \ell_1 n_1 u_1 \\ m_k n_k w_k &= m_K n_K w_K = \dots = m_i n_i w_i = \dots = m_1 n_1 w_1 \\ M_k n_k U_k &= M_K n_K U_K = \dots = M_i n_i U_i = \dots = M_1 n_1 U_1 \end{aligned} \right\} (127.10)$$

由第一不变量方程式可导出極常用於像差理論的不变量, 此不变量是由赛特导出的。在此将 ℓ 代為 (127.6) 中的值, 再由 (127.4), (127.5) 消去角 w 和 u 。得:

$$\begin{aligned} \frac{\ell_K y_K n_K (\chi_K - S_K)}{S_K \chi_K} &= \frac{\ell_K y_K n_K (\chi_K - S_K)}{S_K \chi_K} = \dots = \frac{\ell_i y_i n_i (\chi_i - S_i)}{S_i \chi_i} \\ &= \frac{\ell_1 y_1 n_1 (\chi_1 - S_1)}{S_1 \chi_1} \end{aligned} \quad (127.11)$$

很容易由 (127.3), (127.1) 得出。 $\frac{\ell_i (\chi_i - S_i)}{S_i \chi_i}$ 等於 $Q_{xi} - Q_{si}$ 因而得到赛特不变量:

$$\begin{aligned} \ell_K y_K (Q_{xK} - Q_{sK}) &= \dots = \ell_i y_i (Q_{xi} - Q_{si}) = \dots \\ &= \ell_1 y_1 (Q_{x1} - Q_{s1}) \end{aligned} \quad (127.12)$$

由这公式很容易导出公式 (123.7), 这祇要把 (127.11) 中以 $\frac{\ell_K}{S_K} = u_K$, $\frac{y_K}{\chi_K} = w_K$, 再将角度之比寫成角放大率 γ 及 γ_p 即得:

$$n_K \gamma \gamma_p P_K = n_1 P_1 \quad (127.13)$$

再由公式 (82.4) 代替 γ 及 γ_p 即得公式 (123.7)。

由公式 (127.10) 及 (127.11) 相除並用 (127.4), (127.5) 及 (127.8) 可引出三个对於像差理論極重要的不变量如下:

$$\frac{\ell_i \chi_i}{y_i (\chi_i - S_i)} ; \frac{m_i S_i}{\ell_i (\chi_i - S_i)} ; \frac{M_i S_i}{\ell_i (\chi_i - S_i)} .$$

• 4 •
 这几个式子不变量都是对整個系統而言的；在以后的演算中这些公式需要下列的形状，即：

$$\frac{\ell_i' \chi_i'}{\Delta_i' - \chi_i'} = \frac{\ell_i \chi_i}{\Delta_i - \chi_i} = \frac{\ell_1 \chi_1}{\Delta_1 - \chi_1} = \frac{y_i}{y_1}; \quad (127.14)$$

$$\frac{m_i' \Delta_i'}{\Delta_i' - \chi_i'} = \frac{m_i \Delta_i}{\Delta_i - \chi_i} = \frac{m_1 \Delta_1}{\Delta_1 - \chi_1} = \frac{h_i}{h_1}; \quad (127.15)$$

$$\frac{M_i' \Delta_i'}{\Delta_i' - \chi_i'} = \frac{M_i \Delta_i}{\Delta_i - \chi_i} = \frac{M_1 \Delta_1}{\Delta_1 - \chi_1} = \frac{n_i}{n_1}; \quad (127.16)$$

§128. 一些輔助公式及變換

在以后將把三級像差的係數表示為 Q_s 及 Q_x 的函數；此外並將入射光瞳和物體的光學系統間距離產生變動時像數間的關係导出。因此將不變量間和其他決定輔助傍軸綫光路的不變量間關係，先準備好這些關係是在以后演算中所必須的。

在演算中一直遵守下列規定：在折射前后的相似數量用同一符號代表，以符號右上角的撇號標誌折射后的數量；由此在公式中時常会遇到二函數具有同樣的字母而祇有撇號差別的差，即：

$$f(S', \chi', m', M', \dots, a', b') - f(S, \chi, m, M, \dots, a, b)。$$

為簡化起見，以后這差數以符號 Δ 代表：

$$\Delta f(S, \chi, m, M, \dots, a, b) = f(S', \chi', m', M', \dots, a', b') - f(S, \chi, m, M, \dots, a, b)。$$

二輔助光綫之間的差別，僅在放射入第一面時，交軸於不同距離的點 Δ 及 χ ；所以並沒有什麼本質上的差別，隨便認為那一個是物平面另一個是入射光瞳都是一樣。因此在每一公式中將 Δ 換為 χ ， χ 換為 Δ ，高度 h 換為 y 而 y 換為 h ，不變量 Q_s 換為 Q_x 等々就得到新公式。

由公式 (127.1) 出发，可得到

$$\frac{1}{\Delta} = \frac{1}{y} - \frac{Q_s}{n'} \quad \text{及} \quad \frac{1}{\Delta} = \frac{1}{y} - \frac{Q_s}{n} \quad (128.1)$$

將第一式除以 n' ，第二式以 n 並由第一式減去第二式：

$$\Delta \frac{1}{ns} = \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} - Q_s \Delta \frac{1}{n^2} \quad (128.2)$$

不用說，对第二主光綫有

$$\Delta \frac{1}{nx} = \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} - Q_x \Delta \frac{1}{n^2} \quad (128.3)$$

由这二式得出下列不变量的關係式：

$$\begin{aligned} \frac{\Delta \frac{1}{ns} - \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n}}{Q_s} &= \frac{\Delta \frac{1}{nx} - \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n}}{Q_x} = \frac{\Delta \frac{1}{ns} - \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n}}{Q_x} \\ &= -\Delta \frac{1}{n^2} \end{aligned} \quad (128.4)$$

γ 和 Q_s 是由距离 γ 决定的第三傍軸綫。

方程式 (128.4) 的第一式可寫成：

$$Q_x \Delta \frac{1}{ns} - Q_s \Delta \frac{1}{nx} = (Q_x - Q_s) \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.5)$$

將 (128.1) 自乘二次方並由第一式減去第二式：

$$\Delta \frac{1}{s'^2} = -\frac{2Q_s}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} + Q_s^2 \Delta \frac{1}{n^2}$$

由这方程式及 (128.2) 消去 $\Delta \frac{1}{n^2}$ 得：

$$\Delta \frac{1}{s'^2} = -Q_s \Delta \frac{1}{ns} - \frac{Q_s}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.6)$$

將 s 換成 x ：

$$\Delta \frac{1}{x'^2} = -Q_x \Delta \frac{1}{nx} - \frac{Q_x}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.7)$$

由方程式 (127.3) 有

$$\frac{1}{x'} = \frac{1}{\gamma} - \frac{Q_x}{n} \quad \text{及} \quad \frac{1}{x} = \frac{1}{\gamma} - \frac{Q_x}{n} \quad (128.8)$$

这式子和 (128.1) 相应的式子相減得：

$$\frac{1}{x'} - \frac{1}{s'} = \frac{Q_s - Q_x}{n}$$

$$\frac{1}{x} - \frac{1}{s} = \frac{Q_s - Q_x}{n}$$

將第一式乘以 $\frac{1}{s'}$ ，第二式以 $\frac{1}{s}$ ，由第一式減去第二式：

$$\Delta \frac{1}{x's} = \Delta \frac{1}{s'^2} + (Q_s - Q_x) \Delta \frac{1}{ns}$$

將其中 $\Delta \frac{1}{s'^2}$ 代為 (128.6) 所給值即得：

$$\Delta \frac{1}{x's} = -Q_x \Delta \frac{1}{ns} - \frac{Q_s}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.9)$$

以 x 和 s 互換：

$$\Delta \frac{1}{xs} = -Q_s \Delta \frac{1}{nx} - \frac{Q_x}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.10)$$

由这二方程式消去 $\Delta \frac{1}{n}$ 得：

$$Q_s^2 \Delta \frac{1}{nx} - Q_x^2 \Delta \frac{1}{ns} = (Q_x - Q_s) \Delta \frac{1}{xs} \quad (128.11)$$

将 (128.10) 所定 $\Delta \frac{1}{xs}$ 代入 (128.11)，并将其中的 $\Delta \frac{1}{nx}$ 按 (128.7) 代換*；得：

$$Q_s^2 \Delta \frac{1}{nx} - Q_x^2 \Delta \frac{1}{ns} = (Q_x - Q_s) \left[\frac{Q_s}{Q_x} \Delta \frac{1}{x^2} - (Q_x - Q_s) \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \right] \quad (128.12)$$

将 (128.9)，(128.10) 中右方之第二項用 (128.6)，(128.7) 消去，即得

$$\Delta \frac{1}{xs} = (Q_s - Q_x) \Delta \frac{1}{ns} + \Delta \frac{1}{s^2} \quad (128.13)$$

$$\Delta \frac{1}{xs} = (Q_x - Q_s) \Delta \frac{1}{nx} + \Delta \frac{1}{x^2} \quad (128.14)$$

将 (128.11) 中 $\Delta \frac{1}{xs}$ 代以 (128.13) 所定的值得

$$Q_x^2 \Delta \frac{1}{ns} = Q_x (2Q_s - Q_x) \Delta \frac{1}{nx} - (Q_x - Q_s) \Delta \frac{1}{x^2} \quad (128.15)$$

同样代換 x 和 s ：

$$Q_s^2 \Delta \frac{1}{nx} = Q_s (2Q_x - Q_s) \Delta \frac{1}{ns} - (Q_s - Q_x) \Delta \frac{1}{s^2} \quad (128.16)$$

在 (128.16) 等式二方各加上 $Q_s^2 \Delta \frac{1}{ns}$ ；整理得：

$$Q_s^2 (\Delta \frac{1}{nx} + \Delta \frac{1}{ns}) = 2Q_x Q_s \Delta \frac{1}{ns} + (Q_x - Q_s) \Delta \frac{1}{s^2} \quad (128.17)$$

把 (128.7)，(128.6) 中 $\Delta \frac{1}{x^2}$ 及 $\Delta \frac{1}{s^2}$ 的值代入 (128.15)，(128.16)：

$$Q_x^2 \Delta \frac{1}{ns} = Q_x Q_s \Delta \frac{1}{nx} + \frac{Q_x (Q_x - Q_s)}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.18)$$

$$Q_s^2 \Delta \frac{1}{nx} = Q_x Q_s \Delta \frac{1}{ns} + \frac{Q_s (Q_s - Q_x)}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.19)$$

将这二式相加得：

$$Q_x Q_s (\Delta \frac{1}{nx} + \Delta \frac{1}{ns}) = Q_x^2 \Delta \frac{1}{ns} + Q_s^2 \Delta \frac{1}{nx} - (Q_x - Q_s)^2 \frac{1}{\gamma} \Delta \frac{1}{n} \quad (128.20)$$

下面将推演輔助近軸光线折射点高度和其他有关数量间的因

* 原文为：将方程式 (128.7) 所决定的差数 $\Delta \frac{1}{nx}$ 之值代入公式 (128.11)。

係。

• 7 •

第二輔助光线的折射点高度纵坐标 y_i ，可表示为第一輔助光线之同一坐标 h_i 及折射面頂点間距离 d_i 的函数。为此，观察图229，得下列關係：

$$\frac{h_i}{h_{i-1}} = \frac{s_i}{s'_{i-1}} \quad \text{反} \quad \frac{y_i}{y_{i-1}} = \frac{x'_i}{x'_{i-1}} \quad (128.21)$$

由公式的性质有：

$$\frac{h_i - h_{i-1}}{h_{i-1}} = \frac{s_i - s'_{i-1}}{s'_{i-1}} \quad \text{反} \quad \frac{y_i - y_{i-1}}{y_{i-1}} = \frac{x'_i - x'_{i-1}}{x'_{i-1}}$$

由前 $s'_{i-1} = x'_{i-1} = s'_{i-1} - s_i$ 故有：

$$\frac{h_i - h_{i-1}}{h_{i-1}} = \frac{d_{i-1}}{s'_{i-1}} \quad \text{反} \quad \frac{y_i - y_{i-1}}{y_{i-1}} = \frac{d_{i-1}}{x'_{i-1}}。$$

由第一式減去第二式：

$$\frac{y_i}{y_{i-1}} - \frac{h_i}{h_{i-1}} = -d_{i-1} \left(\frac{1}{x'_{i-1}} - \frac{1}{s'_{i-1}} \right) = \frac{d_{i-1}}{n'_{i-1}} (Q_{x,i-1} - Q_{s,i-1})$$

在方程式二方各乘以 y_{i-1} 除以 h_i ：

$$\frac{y_i}{h_i} - \frac{y_{i-1}}{h_{i-1}} = d_{i-1} \frac{y_{i-1}}{h_{i-1} h_i} (Q_{x,i-1} - Q_{s,i-1})$$

利用塞特不变量 (127.12) 上方程式变为

$$\frac{y_i}{h_i} - \frac{y_{i-1}}{h_{i-1}} = \frac{d_{i-1}}{n'_{i-1} h_{i-1} h_i} h_1 y_1 (Q_{x1} - Q_{s1}) \quad (128.22)$$

将这方程式用前最初 i 個折射面，並將 i 個方程式相加結果得到：

$$\frac{y_i}{h_i} - \frac{y_1}{h_1} = h_1 y_1 (Q_{x1} - Q_{s1}) \sum_{j=2}^{j=i} \frac{d_{j-1}}{n_j h_j h_{j-1}}。$$

将方程式二方都乘以 $\frac{h_i}{y_1}$ 就得到所求的公式

$$\frac{y_i}{y_1} = \frac{h_i}{h_1} + h_1 h_i (Q_{x1} - Q_{s1}) \sum_{j=2}^{j=i} \frac{d_{j-1}}{n_j h_j h_{j-1}} \quad (128.23)$$

若将系統的有效光栏換为另一個，因而光瞳的位置發生变化通过新入射光瞳中心的輔助傍軸光线之星仍用前述符号代表，但在上面加上一橫： $\bar{x}$, $\bar{y}$, $\bar{Q}_{x\kappa}$ 等。对于这些数量把公式 (128.23) 变换为：

$$\frac{\bar{y}_i}{\bar{y}_1} = \frac{h_i}{h_1} + h_1 h_i (\bar{Q}_{x1} - Q_{s1}) \sum_{j=2}^{j=i} \frac{d_{j-1}}{n_j h_j h_{j-1}} \quad (128.24)$$

• 8 •

从二方程式中将和 $\sum_{j=2}^{j=i}$ 消去：

$$\frac{\frac{\bar{y}_i}{\bar{y}_1} - \frac{n_i}{n_1}}{\frac{y_i}{y_1} - \frac{n_i}{n_1}} = \frac{\bar{Q}_{x1} - Q_{s1}}{Q_{x1} - Q_{s1}} = \frac{\chi_1 (\bar{\chi}_1 - S_1)}{\chi_1 (\chi_1 - S_1)}。$$

将方程式对 $\frac{\bar{y}_i}{\bar{y}_1}$ 解出；并为简化起见引用下列符号：

$$A_x = \frac{\chi_1 (\bar{\chi}_1 - S_1)}{\chi_1 (\chi_1 - S_1)} ; \quad B_x = A_x - 1 = \frac{S_1 (\bar{\chi}_1 - \chi_1)}{\chi_1 (\chi_1 - S_1)} \quad (128.25)$$

则得：

$$\frac{\bar{y}_i}{\bar{y}_1} = A_x \frac{y_i}{y_1} - B \frac{n_i}{n_1} \quad (128.26)$$

将上面移动光栏相似地移动物平面位置而光栏不动，此时拍新的第一辅助近轴线相关的量用以前的字母上加一横如 $\bar{S}_1, \bar{n}_1, \bar{Q}_{S1}$ 等代表。为找出 $\frac{\bar{n}_i}{\bar{n}_1}$ 的值祇须简单地把 χ 和 S, n 的 y 对换不须化新的推导。即得：

$$A_s = \frac{S_1 (\chi_1 - \bar{S}_1)}{S_1 (\chi_1 - S_1)} ; \quad B_s = A_s - 1 = \frac{\chi_1 (S_1 - \bar{S}_1)}{S_1 (\chi_1 - S_1)} \quad (128.27)$$

$$\frac{\bar{n}_i}{\bar{n}_1} = A_s \frac{n_i}{n_1} - B_s \frac{y_i}{y_1} \quad (128.28)$$

为求在二不同入射光瞳位置间，不变量 $\bar{Q}_{xi}$ 和 Q_{xi} 的关系，应用公式 (127.12) 二次：

$$n_i \bar{y}_i (\bar{Q}_{xi} - Q_{si}) = \frac{n_1 \bar{y}_1 (\bar{\chi}_1 - S_1)}{S_1 \bar{n}_1} ;$$

$$n_i y_i (Q_{xi} - Q_{si}) = \frac{n_1 y_1 (\chi_1 - S_1)}{S_1 \chi_1}。$$

以二式相除：

$$\frac{\bar{y}_i}{y_i} \frac{(\bar{Q}_{xi} - Q_{si})}{(Q_{xi} - Q_{si})} = \frac{\bar{y}_1}{y_1} \frac{\chi_1 (\bar{\chi}_1 - S_1)}{\chi_1 (\chi_1 - S_1)} = A \frac{\bar{y}_1}{y_1}。$$

由此得：

$$\frac{\bar{y}_i}{y_1} \bar{Q}_{xi} = \frac{\bar{y}_i}{y_1} Q_{si} + A_x \frac{y_i}{y_1} (Q_{xi} - Q_{si})$$

等式右方第一项中 $\frac{\bar{y}_i}{y_1}$ 以 (128.26) 代入得：

$$\frac{\bar{y}_i}{y_1} \bar{Q}_{xi} = A_x \frac{y_i}{y_1} Q_{xi} - B_x \frac{n_i}{n_1} Q_{si} \quad (128.29)$$

对于变更物平面而光瞳不变时有相似的公式：

$$\frac{\bar{h}_i}{n_1} \bar{Q}_{si} = A_s \frac{h_i}{n_1} Q_{si} - B_s \frac{y_i}{y_1} Q_{xi} \quad (128.30)$$

另外一方面，从(128.4)可得：

$$\Delta \frac{1}{n_i s_i} = \frac{\bar{Q}_{si}}{Q_{xi}} \left(\Delta \frac{1}{n_i x_i} - \frac{1}{y_i} \Delta \frac{1}{n_i} \right) + \frac{1}{y_i} \Delta \frac{1}{n_i}$$

$$\Delta \frac{1}{n_i s_i} = \frac{Q_{si}}{Q_{xi}} \left(\Delta \frac{1}{n_i x_i} - \frac{1}{y_i} \Delta \frac{1}{n_i} \right) + \frac{1}{y_i} \Delta \frac{1}{n_i}$$

把第一式乘以 $\frac{\bar{h}_i}{n_1}$ ，第二式以 $\frac{h_i}{n_1} A_s$ 并从第一式减去第二式；

$$\frac{\bar{h}_i}{n_1} \Delta \frac{1}{n_i s_i} - A_s \frac{h_i}{n_1} \Delta \frac{1}{n_i s_i} = \left(\frac{\bar{h}_i}{n_1} \bar{Q}_{si} - A_s \frac{h_i}{n_1} Q_{si} \right) \cdot$$

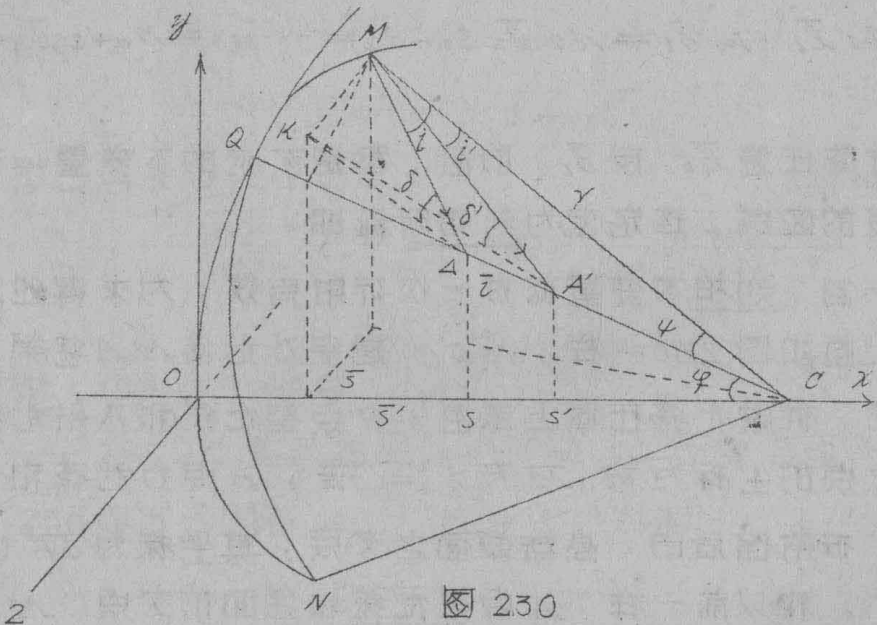
$$\left(\Delta \frac{1}{n_i x_i} - \frac{1}{y_i} \Delta \frac{1}{n_i} \right) \frac{Q_{si}}{Q_{xi}} + \frac{1}{y_i} \Delta \frac{1}{n_i} \left(\frac{\bar{h}_i}{n_1} - A_s \frac{h_i}{n_1} \right) \cdot$$

再用方程式(128.30)，(128.28)以简化得：

$$\frac{\bar{h}_i}{n_1} \Delta \frac{1}{n_i s_i} = A_s \frac{h_i}{n_1} \Delta \frac{1}{n_i s_i} - B_s \frac{y_i}{y_1} \Delta \frac{1}{n_i x_i} \quad (128.31)$$

§ 129. 对经外光线的刻柏不变量

图230是图125的变形； MA 及 MA' 为入射及折射光线； QMC 为入射面， MC 为折射表面的半径，等于 γ ； K 点是 M 点在经面 xOy 上的投影； KA 和 KA' 为 MA 及 MA' 在这面上的



投影；光线及其投影间的交角为 δ 及 δ' 。点 A 的坐标 $OS (=z)$ 及 $AS (=l)$ ；点 A' 的坐标为 $OS' (=z')$ 及 $A'S' (=l')$ ；线段 QA 及 QA' 之长等前 p 及 p' 。

对三角形 MAC 及 $MA'C$ 得：

$$\frac{y-p}{\sin i} = \frac{AM}{\sin \varphi} \quad \text{及} \quad \frac{y-p'}{\sin i'} = \frac{A'M}{\sin \varphi} ;$$

其中 i 及 i' 为入射及折射角， φ 为角 AeM 。

将二式相除，并由折射定律得：

$$\frac{y-p}{y-p'} = \frac{n'}{n} \frac{AM}{A'M} \quad (129.1)$$

由直角三角形 AKM ，及 $A'KM$ 可得：

$$KM = AM \cdot \sin \delta = A'M \sin \delta'$$

而由三角形 ASC 及 $A'S'C$ ：

$$l = (y-p) \sin \varphi, \quad l' = (y-p') \sin \varphi$$

由这三个方程式消去 (129.1) 中的 $\frac{y-p}{y-p'}$ 及 $\frac{AM}{A'M}$ 得：

$$n' l' \sin \delta' = n l \sin \delta \quad (129.2)$$

因为对任意的第 i 面 $n_i = n_{i+1}$ ， $l_i = l_{i+1}$ 及 $\delta_i = \delta_{i+1}$ ，所以上面的等式，对这条光线所有折射过程都成立，即：

$$n_1 l_1 \sin \delta_1 = n_2 l_2 \sin \delta_2 = \dots = n_{k+1} l_{k+1} \sin \delta_{k+1} \quad (129.3)$$

这乘积对任意的 l_i 及 δ_i 的值，都是系统的不变量，并不限傍轴光线的区域。这定理为刻柏所证明。

另一个刻柏不变量只对一次折射有效；为求得他须看图231，在这上面如图230一样， MAC 是经外光线 MA 经第 i 面折射的入射面，折射光线在图上未画； P 点是光线和入射光瞳的像之交点； P 点的坐标为 m, M 及 $x (=OE)$ ， B 点为光线和物平面经 $i-1$ 折射面后的高斯像面之交点；其坐标为 $OF (=s)$ ， g 及 δg 。和以前一样， A 点是光线和界面的交点， M 为折射点，

