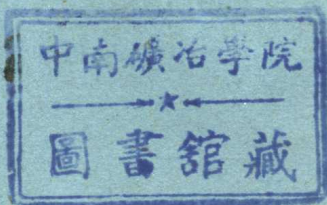


223784

中国科学院光学精密机械研究所

光学设计论文集

内部资料 注意保存



國防工業出版社



中国科学院光学精密机械研究所

光 学 设 计 论 文 集

内部资料 注意保存

光学设计论文集

中国科学院光学精密机械研究所编

*

国防工业出版社 出版

北京市书刊出版业营业许可证出字第 074 号

国防工业出版社印刷厂印刷 内部发行

*

787×1092¹/₁₆ 印张 14⁵/₈ 342 千字

1964 年 5 月第一版 1964 年 5 月第一次印刷 印数: 001—800 册

统一书号: N 15034·713 定价: (科八—2)3.00 元

編 者 的 話

光学設計属于应用几何光学，它是光学仪器的重要理論基础之一。中国科学院光学精密机械研究所于1952年建所之初即在王大珩先生的领导下設立光学設計部門，开展这方面的研究工作。1956年王之江撰写了“光学設計方法与高級像差分析”一书；1957年王之江、王乃弘等为全国光学設計訓練班編写了讲义；1959年王之江、譚維翰等为全国光学設計学术报告会撰写了論文与工作报告。現在选用其中一部分文章，并补加了最近的一些研究成果，汇编成集，以应需要。

本集共选文章十九篇。其中对光学設計作概括介紹的一篇；光学系統质量評价方面的一篇；有关像差理論及其应用方面的八篇；具体光学系統設計方面的七篇；光学仪器光学系統的討論和設計方面的二篇，这样便基本上包括了光学設計各方面的內容。本来还有一些其他文章可以选入，有的因为需要修改，有的因为其他原因沒有編入本文集，将在以后汇编文集时刊载。

本集中各篇文章写作時間相隔很长，使用符号不一致，除編輯过程中加以注意修改外，在最后附一符号意义說明表，以便查閱。

本集中大部分的文章經過吕大元先生及王大珩先生的审讀，并进行了修改，編者深表謝意。

文章內容希望得到国内同行的广泛批評与指正，以求有机会再版时质量有所提高。

編 者 1963年6月

目 次

光学設計·····	王之江 (5)
低对比分辨能力和光学系統的像差公差·····	王之江 (11)
高級像差理論·····	王之江 (23)
絕對像差微分公式与二級色差·····	譚維翰 (38)
軸对称非球面·····	王之江 (52)
同軸柱面光学系統的像差·····	王之江 (62)
二級像差与应用二級球差的一个例子·····	譚維翰 (70)
凹面光柵的像差理論·····	王之江 (77)
关于光学零件的制造和装配的公差·····	王之江 (87)
变焦距照相物鏡·····	項敏达、王之江 (101)
照相物鏡設計——以一个大孔徑照相物鏡系列設計为例·····	王之江 (135)
目 鏡·····	王乃弘 (153)
广角长工作距离物鏡——I·····	王之江、薛鳴球 (164)
折射型 40 倍复消色差物鏡設計·····	喻 燾 (175)
反射型显微鏡物鏡的設計及其应用·····	王之江 (187)
三片照相物鏡(Triplet)的玻璃选择·····	王之江、薛鳴球、李品新 (199)
光学系統像差校正結果判断——以一个三片照相物鏡的結果为例·····	薛鳴球 (206)
光譜仪光学系統設計——I·····	薛鳴球、王之江 (211)
論平面光柵单色計的光学质量·····	王之江、薛鳴球 (222)
附录: 符号意义說明表·····	(233)

光 学 設 計

王之江

光学仪器是普遍应用在各业务部門中的重要工具。光学設計就是实现各种光学仪器的基础，它已有一百年以上的历史。随着光学仪器发展的需要，光学設計的理論和方法也日益发展，日益完善。

光学仪器在光学方面的作用可归结为：将物空間的一定光管按要求地轉变为像空間的一定光管。这种轉变的完善性决定于所用的光学系統的性能参数和质量。由于光能的傳布是遵守几何光学和物理光学的基本定律的，光学設計的問題也就是如何运用这些定律来处理 and 解决实际問題。

光学設計的几何光学問題不外乎应用折射定律和反射定律来使一点发出的光綫經光学系統后按預定要求相交于一点。但是一点发出的光綫經折射和反射后，一般不再相交于一点。不仅如此，各发光点和它們的像之間的对应相似关系也受到破坏。这二类缺陷統称为像差。光学設計本可单纯依靠光綫光路計算来算出折射后的缺陷，然后将任意选定的一个或几个結構参数(半徑、厚度、折射率等)作变动，再算出参数变动后的像差，观察像差变动和参数变动的关系，作内插外推，然后多作一些参数的变动，以逐次接近于理想的校正像差的情况。因此，似乎只需将光綫光路計算的方法完善化，使之既方便又减少产生錯誤的可能性就行了，但是这种原始的方法所需要的工作量过大，而且也会遇到一些原則上不能用某些参数来校正的像差，从而使大量的計算工作毫无作用。

現代的光学設計工作是以像差理論为基础的。像差理論中一个重要的方法是按照对称性来区分光学系統。对称度高的光学系統的像差特性只要用几个参数——独立像差数——就可以表示出来。例如球对称的系統，用一个参数就几乎够了。这样就使設計变得很容易。一般使用的軸对称系統的像差数要比非軸对称的少得多。有人觉得，除去軸对称等条件对設計的限制，似乎是有利的，但实际情况恰恰相反，所增加的自由度是小于所增加的像差数的。

像差理論中另一个重要方法是将像差按其作用范围及对称性分类。这也是物理学中常用的处理方法。将复杂函数按其变量作級数展开，首先研究其較为简单的低次幂項，此时复杂的函数关系可变为較简单的代数关系。这在几何光学像差理論中就是初級像差理論。采用这种方法解决了光学設計中很大一部分問題（如决定各个参数对像差的影响，判断校正像差的原則及可能性，以至从像差的要求出发来解出結構参数应有的值等）。

但是为了使光学系統不单在初級像差領域內，而且在更大的範圍內合乎理想（大孔徑或大視場），单考虑初級像差是不够的，为此发展了高級像差理論，近年来国内外按照不同的观点做过很

多工作。在这方面我們觉得不过分追求准确而要求簡單似乎是重要的，为了准确而要求計算所需的复杂程度超过光綫光路計算就很少意义了。导出一些像差的不变量，以高級球差的概念来理解一般的高級像差似乎是一个有效方法。

虽然很早就试图在光学系統中使用非球面，但至今它的生产工艺尚不成熟。从像差理論看来，軸对称非球面具有突出的优点，它可以簡化光学系統結構并組成某些性能和质量特別优越的光学系統。当有机玻璃的加工工艺成熟后，在光学系統中广泛使用非球面将使它的結構和质量大为改观。

一、像差分类

像差是决定光綫位置的坐标的函数。对一定物平面所发出的通过一定光瞳面的光綫可由它与二平面交点的四个坐标所完全决定，因之像差原則上可表示为二物面坐标和二光闌坐标的显函数。但实际上由于函数关系的复杂性，除个别特殊簡單的情况外，难以得到这种表示，即使有了这种表示，也无实用价值（复杂得看不出函数依存关系）。由于像差理論的目的在于指导設計，我們不但要求它具有足够的准确性，而且必須足够簡單。正由于如此，通常将像差函数展开为級数，將級数中的最低次項称为初級像差，其高次項順次称为二級三級……像差，或統称为高級像差。研究这种級数的低次項显然比一般地研究复杂的像差函数要容易。像差的項数愈多，就相当于对設計提出的要求愈多，也就愈难設計。像差的項数是由光学系統的对称性决定的，因此在容許的条件下应采用尽可能高度对称的光学系統。在球对称系統中，球形物面上各点的像差是共同的，可以由一点的像差全定，而且此点的像差具有軸对称性，也就是說只有一种初級像差，一种二級像差……等等。但由于它的物面像面均为球面，因之不能适应各式各样的使用要求。对称性稍差的是軸对称系統，此时有五种初級像差，九种二級像差。各初級像差常分別称为球差、彗差、像散、像面弯曲和畸变。在对称軸上的点由于光束的对称性，只受到一种像差的影响，即为球差；稍离軸的点，再受另一像差的影响；由于軸对称，它必和物高一次方成正比，而且引起光束結構的不对称，这就是彗差。离軸更远的点，除受这二种影响外，还受另外三种像差的影响，其中畸变是指一点发出的光束中心綫——主光綫和像平面交点的位置偏离理想像高的程度（引起物像不相似），而像散和像面弯曲則描写邻主光綫的細光束焦点軸向位置离开理想像平面的距离。由此可見用五个参数来粗略描写光束結構已經足够了。在九种二級像差中，五种是描述像高增大时所引起的像差量不同于初級的情况，二种是描述球差、彗差的变化量对于軸外光束的二截面不同的情况，二种是描述孔徑較大时，球差、彗差的变化和初級像差理論所預定的值不同的程度。

对称性更差的就是具有二个对称面的系統，它有十六种初級像差和三十八种二級像差。其中柱面系統是特殊的，它的一个对称面可以作任意平移，因此它只有六种独立初級像差。其中四种就是它的一个光束截面的像差，这些像差显然和对应的軸对称系統的光束截面全同。另二种是因柱面对斜光綫的“折射率”和主截面內不同而引起的焦点軸向和垂軸位移（畸变和像面弯曲）。由此可見，只有当要求二方面具有不同倍率时方宜使用非軸对称系統，而此时也宜使用柱面系統而不应用一般的双曲率面。对称性更差的系統由于像差数过多，似乎很难有实用价值。

正由于这样,实际使用的光学系統几乎都是軸对称系統,再由于制造工艺上的原因,都由球心在一条綫上的球面构成。单从設計的观点看来,用軸对称非球面显然比軸对称球面有利,它只增加自由度(可变化的参数)而不增多要求(独立像差数)。非球面的近軸部分常可看作是球面。它可看作是球面和一无聚焦性的校正板的和。因此同軸球面系統的像差理論是一般系統理論的基础。

看来,像差理論能够解决的問題首先是确定独立像差数(为了描写一般的光束結構所必需的参数个数)。光束結構可經光綫光路計算而得。在独立像差数已知后就可以用少量的光綫計算来完全决定光学系統的特性。

二、初級像差理論

像差理論除可以决定光束結構的特性外,还能决定光学系統中各个单元对計算的最終結果的貢獻。这样在設計过程中它就可以为逐次修改系統結構参数提供方向和标准。如看出对某一像差起主要影响的参数,由像差残余量和各面产生量之比来确定需做小量的修改呢?还是需作根本的变动等等。像差理論的最終目的是从像差的要求出发用解方程式或查表的方法来直接确定光学系統应有的結構。初級像差理論的价值在于:任何可用的光学系統至少須在初級領域内校正,亦即它是必要的条件。因为关系式簡單,故易于用它得出一批滿足初級像差要求的解,以供挑选。挑选是根据可能产生的高級像差值而定的。因之,有系統地尽可能完善地使用初級像差理論来求解以及尽可能由高級像差理論来判定应取的解的方向二者相結合,是一个比較容易获得結果的方法。

無論是同軸球面或非球面,各个折射面上的初級像差产生量都是很容易算出的。最簡單的計算方法是將像差表示为二条近軸光綫的角度和高度的函数。

为了用解方程式的方法来求結構,首先应选取合适的模型,模型之一即薄透鏡。当在薄透鏡的范疇内求解时,可先将要求分类。某些要求如焦距、色差、像面弯曲等只与各单元的焦距及相互間距有关,而与各单元的弯曲状况无关;其他要求則也与弯曲有关。从而可先由前一类要求决定焦距分配,然后再由另一类要求决定半徑。在这里起决定性作用的是薄透鏡的初級像差性质特別簡單。一般的薄透鏡組的所有初級单色像差由它的焦距和它对平行光束的球差和彗差所完全决定,称为 P 和 W 。將像差表示为各透鏡的 P 、 W ,就可以由要求解出各組所需的 P 、 W 值,有系統地預先将各种可能的薄透鏡組 P 、 W 值列表,就可以由查表而得所需的薄透鏡。这对单个薄透鏡和胶合双透鏡来說是更为簡單了,它們的 P 、 W 只由它們的弯曲状况而全定,故 P 、 W 之間存在一个关系,即 P 是 W 的函数,实际上是二次函数,所以它們由 P 的极小值 P_0 所完全确定。对于非胶合薄透鏡的情况要略为复杂一些,但也是可以处理的。一般而言,当解方程式所得的 P_0 不易为胶合双薄透鏡滿足时(亦即所得解的半徑过小时),用复合薄透鏡可以好一些,但除非使用大量鏡片,否則不会有原則性的变化。

任何厚透鏡可以看作是一个单一材料作成的焦距为定值的弯月形厚透鏡与薄透鏡組的和。因之在厚透鏡系統中求解时,只須先将上述簡單厚透鏡的像差列表,就可以像薄透鏡系統一样,由解出的像差值而得到所需的厚透鏡。

厚透鏡与分离薄透鏡的区别只在于二光焦度之間的媒质折射率不同。一般而言，采用分离薄透鏡或厚透鏡的原因是为校正像面弯曲。按初級像差理論，这只能在正負光焦度分离，而且使光束在二面上的入射高度有大差别时才能校正。光学系統常因为这个原因而复杂化，并使它的半徑变小。

在系統中有厚透鏡时，更常采用二个使設計工作簡單化的方法，即色差用等折射率系統校正，在初步設計时不考虑它；将光学系統结构相对于光闌对称，从而使对称物像的垂軸不对称像差自动消失，这样就使所需解的方程数减少。

一般來說，在初級像差領域內，校正像差的解是非常多的，稍为复杂的光学系統的可变参数总大于七而小于二十一，也就是說多于初級像差数而小于二級以下的像差数，某些参数取預定值时，变更其他参数就已可校正所有初級像差。解方程式方法的要点就在于选定这些預定参数，或确定它們的变动方向，以使高級像差减少。

三、同軸球面系統

初級像差理論所討論的是像差的最粗略近似，因之大量的对像差起作用的因素被略去不計，例如将像差倍率看作与理想系統中无限小綫段的相应倍率相同，将角的正弦正切看作与其弧度相等，认为入射光束原有像差对于折射过程产生像差的情况无关等等。在高級像差理論中所有这些近似都不能采用，从而使問題一下就变得很复杂。

高級像差，一部分是折射反射过程所必然产生的，称之为本征的；另一部分則由于入射光束具有像差而引起，称之为衍生的。因此高級像差的校正可从曲面面形着手，也可由控制入射光束像差量着手。衍生高級像差的理論可以用类似于初級像差理論的方法解决，比較簡單，因之問題只在本征像差。

在研究高級像差时，需考虑像差的倍率問題。高級像差的倍率选取有一定的任意性，高級像差的产生量随所取的倍率不同而异，但所取倍率的近似值应与相应的理想系統对无限小綫段的倍率相同。倍率选择得适当，可使表示式簡化而使結果便于应用。

采用这种观点时，各种像差在各个折射面上的准确分布，都可以表示为比較簡單的形式，从而便于分別地分析各单元产生的各种高級像差量。但用这种单个討論的方法来研究各种像差之間的联系是不太够的，可是严格的全面的理論常常导致繁杂的不易看出意义的結果。当采用費馬原理时，則可得到比較簡單的结果，从而可以看出各种像差之間的联系和差别。

对于单个球面來說，当光闌处在球心时，就是个球对称系統，軸上軸外点都只有球差，且大小相同。常以同一点发出的近軸光綫截距和远軸光綫截距之差来量度球差。近軸截距远时球差为正，反之为負，由于軸对称性，初級球差和光綫离軸距(孔徑角或光闌坐标)的平方成正比，二級球差和孔徑角的四次方成正比。孔徑角愈大，則高級球差所占的比重也愈大。在一般情况下，并不能找到有效的控制高級球差的参数，因此不能将球面的相对孔徑用得过大，以使少产生高級球差。这是所有光学系統設計的要點之一。

当光闌不在球心时，軸外点发出的光束对于其中心綫不再具有对称性，但是这种光束显然可以看作是通過球心的綫为中心綫的軸对称光束的一部分，也就是說，可将球面产生的軸外像差看

作是球差所引起的。可以证明,初級球差引起初級像差,高級球差引起高級像差,主光綫离球心愈远,則所利用的光束是更大相对孔徑的光束的一部分,亦即会由于光束的高級球差而引起其他高級像差。光学系統中一般不使用产生大球差并且球心离光瞳很远的球面。这种将像差看作球差的观点是简单的,但是有局限性,对于球心附近的軸外点不能用它来考察。在球心附近的軸外点焦散綫形状和其他区域不同,前者为陀螺形,后者为喇叭形。虽然如此,这种观点还是有很大适用范围,更由于其简单,所以在考虑实际問題时是很有用的。

单个球面球差形成的焦綫形式既有比較一般的意义,而且它的定量討論在当倍率选择恰当时又是容易的。单个球面的本征高級球差常和初級的同号,并且随光束收敛时,必伴生正球差,以及有球面存在反常区域等等特性。这些对于直观地看出各个结构单元对像差产生的影响是很方便的。

四、軸对称非球面系統

軸对称非球面系統的像差数与同軸球面系統相同,非球面校正板的初級像差特性和 $W=0$ 的无光焦度薄透鏡完全相同,因之,它們是可以相互替代的。非球面的优点在于能产生很大的 P 值而不产生高級像差,或产生有利的高級像差。虽然仅是这一点,但可解决很多球面系統所不能解决的問題,为設計提供很大的方便。

五、质量評价

光学設計結果的质量,并不能按几何光学的观点作出正确判断。按照物理光学的一般定律,作为粗略近似的几何光学,在能量梯度很大的区域不再正确,因之不能用几何光学方法决定焦点附近的能量分布情况。在光学范圍内,这个分布情况可以由惠更斯原理完全确定。成像质量評价問題的本质就是对焦点附近的能量分布情况作判断,从而对像差訂定公差(不致影响成像质量的像差容許量)。一般而言,設計工作量的絕大部分是前面的几何光学部分,后一部分的工作量虽不大,但对設計結果的論断和优劣却起着决定性作用。在这方面近年有很大的发展。

光学設計的目标是使一点发出的光束經過光学系統后仍然相交于一点,但实际上这是不可能絕对实现的,因此需要判断:究竟残余怎样形式的像差对于成像的影响最小,残余量的大小对成像影响的大小,以及小到怎样的程度就可充分滿足已定的使用要求等等。要解决上述这些問題,首先是,在已知一点的成像像差后,算出这一点像的能量分布;然后是,由此算出任意发光物体形成的像面上的能量分布;最后是,确定这样的分布对于实际判讀是否合用。前二个問題是物理光学具体应用的問題,后一問題涉及生理光学和訊息論。

由于每次能量分布計算都需要很大工作量,因此在很长时期内唯一真正使用的方法是所謂雷利判断,即像差形成的光程差小于 $\frac{1}{4}$ 波长,就作为是接近于理想的。但它对于不要求接近理想的系統不能作出判断,另一方面就是在像差残余量很小时,这种判断也是不准确的。按照这个判断的精神,像差校正状况的优劣在于它残留的最大光程差的大小,而公差也可由此决定。

近年来采用頻譜分析的方法来研究物像关系,澄清了很多质量評价方面的問題,并且解决了其中很多問題,这就是最近发展起来的光学傳遞函数方法。它的优点在于和像差以及使用要求

方面都有比較簡單的聯系。

因為幅度傳遞函數與變對比分辨能力函數間有一一對應關係，因之用變對比分辨能力也能全面地反映光學系統的质量。當用低對比分辨能力作為質量指標時，對於一般光學系統的像差校正的最佳狀況及公差，可以作出全面的判斷。

六、光學系統和儀器

在設計一個實用的光學系統時，需先將使用要求歸結為幾點設計要求，然後由具體的設計計算過程來實現這些要求。首先需判定這些要求原則上是否可行，亦即是否與幾何光學與物理光學的基本定律相矛盾，然後定出實現這些要求的方案，亦即決定物面與光闌的位置、需要成像傳遞的次數、焦距和倍率等長度方向的量值範圍以及孔徑視場等直徑方向量值範圍，再決定所需要的成像範圍和清晰度的要求。設計方案一般而言對具體設計有決定性的意義。不好的方案，雖作了特別好的具體設計，結果也仍然是不好的；優良的方案也許只要求很簡單的具体設計。方案考慮的主要基礎是高斯光學和物理光學的某些方面，雖比像差理論簡單，但更重要。

由於光學設計的最終目的是要實現一個光學儀器，因此在設計中也應考慮到儀器機械設計和工藝方面的問題，以至裝校調整的可能性。一般情況下，設計的初始要求是根據使用要求和機械結構的初步布置決定的，但在光學設計完成後，由於光學結構涉及複雜的像差校正問題，一般不宜再加以改動。機械設計應根據光學設計所定的要求進行。

對於確定具體設計要求後的光學設計工作來說，最主要的是擬定校正像差的步驟，充分利用像差理論的概念和結果，經過慎重考慮後決定正確的工作步驟，這將使工作尽量少走彎路。另一個重要問題是仔細分析計算結果的含意，並作一些必要的補充計算，使能得到明確肯定的結論。這類似於物理學史上的一些判定性實驗工作的情況，要求明確地判定是或非。只能得出模稜兩可的結論的計算工作是很少有價值的。再有一個問題是充分利用已有的結果，通過比較來發現問題，一般來說總是一個有效的方法。

按現在的設計水平，大孔徑、大視場、高质量的光學系統並不都能實現的，光學設計需要發展的一個方面是把大孔徑、高质量系統（顯微鏡物鏡）的視場加大，或將大孔徑、大視場系統（照相物鏡）的质量提高等等。可以認為現有的光學系統都有改善的余地，由於要求不同，所遇到的困難性質也不同，改善的途徑和方向也就不同。

光學系統的基本結構在很大的程度上是由接收器的特性所決定的，如目視系統要求一定的出瞳距離和瞳孔直徑，再如光學系統的分辨能力應與接收器相適應，以及所傳遞的光能量應能為接收器感受並顯示等等。已往的接收器主要是人眼和照相底片，隨着近代光電元件的使用，光學系統也已有初步的轉變和發展，例如攝譜儀轉變為光譜光度儀等。這種發展只是剛開始，它的發展也將對光電接收器本身的發展提供方向。

現在光學的应用範圍正在日益擴大，而光學設計是应用的先決條件，隨着實際需要向光學設計提出的多樣化的要求以及其本身規律的發展，光學設計雖已有悠久的歷史，而至今仍正在迅速發展着，它的成就在很大的程度上可以衡量应用光學的成就。

（本文在1962年10月曾發表於科學通報）

低对比分辨能力和光学系统的像差公差

王之江

一、光学系统的成像质量标准

光学系统的像差使它所成的像不同于理想的光学系统。因此，有必要确定像的不理想程度或质量标准。由于像差对光束能量的衍射分布的影响是很复杂的，不容易由此决定质量指标，并由此而决定像差的公差。比较成熟的仅是像差很小的情况。对于这种情况，Strehl对质量的判断标准^[1]和Rayleigh对公差的决定方法^[1]是可用的。

按照Strehl质量指标是，衍射图形中亮度最大的点与理想衍射图形的亮度最大点的亮度之比，可简称为中心点亮度。显然，中心点亮度标志着能量分散的程度，但是，它不可能将衍射图形的一切重要特征包揽无余。这一情况对于具有实用价值的理论是重要的，因为要求达到包揽无余，就必然引起复杂到不能用的程度，从而使它本身丧失实用的意义。

按照Strehl判断，王大珩曾全面研究了高级球差的最佳校正方案和公差问题^[2]。这种讨论的基础是小像差近似，将衍射积分中的复杂指数函数变为简单的代数函数。讨论的另一基础是将像差函数表示为正交多项式之和，从而使像差对中心点亮度的影响成为相互独立的。这种讨论方法曾被Nijboer和Zernike推广到可用来讨论任何非轴对称像差^[1]。

由于中心点亮度 S 的近似表示式，是

$$S = 1 - \left(\frac{2\pi}{\lambda} \right)^2 \overline{(W - \bar{W})^2}, \quad (1)$$

其中 W 为波像差值； \bar{W} 是波像差平均值。按照Strehl判断，像差的公差例如应满足 $S \geq 0.8$ ，从而决定像差的公差是波像差应满足 $\overline{(W - \bar{W})^2} \leq \frac{\lambda^2}{200}$ ^[1]。但是，按这种方式决定公差已很复杂，原因在于光学系统的像差校正状况一般并不会是典型的最佳校正状况。因此，为决定像差是否满足公差，就需要将像差计算结果表示为光阑坐标的显函数，然后，再将它表示为正交多项式之和。另外，还因为正交多项式与积分域的形状有关，这种公差决定法不适用。一般将像差展开为Zernike圆多项式的方法对于一般通光孔形状是不合用的，所以，按这种方法实际上要对每种通光孔形状结构做出一套正交多项式，光学系统轴外点的通光孔一般总不是圆。

正因为这样，Rayleigh的“1/4波长”公差判断具有显著优点，它既不与通光形式有关，也不需将像差展开为正交多项式。为作这种判断只需将计算所得的几何像差曲线作图形积分变为波像差曲线就行了。但是，波面偏离球面的最大误差毕竟不和偏差均方值具有直接联系，因而Rayleigh判断在反映成像质量方面比Strehl判断更粗略。

将 Rayleigh 判断修正后，就可以和 Strehl 判断几乎同样地好^[3]。其原因在于形如图 1(a) 的波像差最大值为 $\frac{\lambda}{12}$ 时，均方值约为 $\frac{\lambda^2}{200}$ ；而形如图 1(b) 时，最大值 $\frac{\lambda}{6}$ 时，均方值亦为 $\frac{\lambda^2}{200}$ 。所以要求复杂像差曲线的大部分处在 $\frac{\lambda}{6}$ 之内，如图 1(c)。注意到这一点后，就容易决定具体像差的最佳校正状况和结果的中心点亮度 S 。假若不注意这一点，波差 $\frac{\lambda}{4}$ 可使 S 在 0.8 到 0.7 之间。

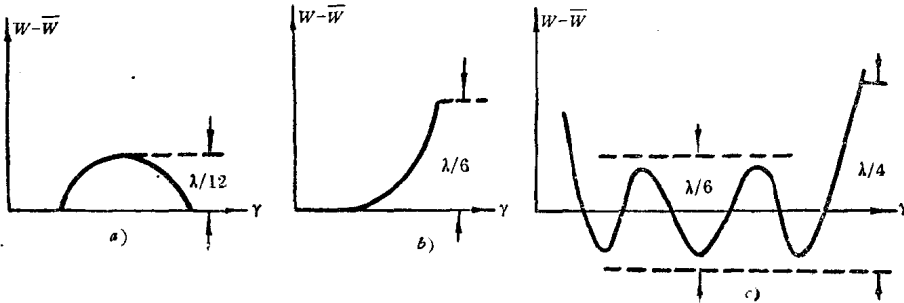


图 1

由于级数展开方法的限制，上述方法不能用以判断大像差系统的质量，而从实际使用的观点看来，大视场、大孔径，而像差较大的系统常比小视场、小孔径，而像差校正完善的系统更优越。原因之一是，由于它在单位时间内传递更多的能量(大孔径)和更多的信息(大视场)；另一原因是，从信号噪音比的角度看来，像点高亮度，而低分辨率的情况，并不一定劣于低亮度，而分辨率近理想的情况(对总信息量而言)；再由于接收器本身的成像情况不理想，分辨率不高，为光学系统与接收器作最好配合时，常导致容许大像差。但是，这种光学系统一直没有恰当而可靠的评价方法，设计和检定也缺乏适当的原则。

在衍射理论中由于采用富氏变换的结果，发现点光源像的亮度分布函数的富氏变换(称作光学传递函数^[4])更能清楚地说明成像过程。因为它就是各空间频率的物体成像后对比变坏的量度，所以与分辨率密切联系；而其积分即中心点亮度，其平方积分，则为光学系统传递信息的能力的量度^[5]，故用光学系统的传递函数的一些特征作为光学系统的成像质量标准时，与光学系统的使用要求联系更为密切。这种企图已经有很多人提出过。但是如何使它们能够和 Rayleigh 判断那样具有实用价值，则是未解决的问题。原因在于传递函数本身已是像差的复杂函数，以传递函数的函数作为质量标准时，难以希望它与像差密切联系。另一方面，某些可作为质量指标的量虽有差异，但也有相互一致之处。例如中心点亮度是传递函数 R 对空间频率 s 的积分，信息传送率则对应平方积分。一般函数的平方积分当然和积分值有很大差异，但对于图 2 所示的函数形式，即单调降低的正函数或起伏量不重要的函数而言，两种积分的大小次序不致颠倒。从实际计算的传递函数结果来看，起伏量是不重要的，也就是说，中心点亮度大的光学系统，其信息传送量也大。

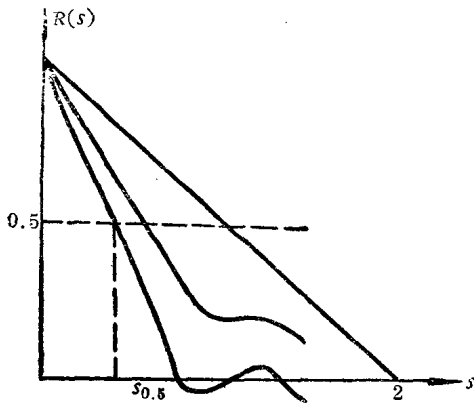


图 2

我們认为, 采用光学系統对合适的低对比目标的分辨能力作为质量标准较为恰当^[6]。它对光学系統性能的影响实质上和上述两种判断一样。如选定目标的对比是 1:0.81, 接收器的对比区分极限是 1:0.9, 則要求傳遞函数值 $|R|$ 大于 0.5 方能被分辨, 故在这种对比条件下的极限分辨能力 $s_{0.5}$ 就由图 2 中高度 0.5 的橫綫和曲綫的交点决定。頻率 $s_{0.5}$ 和傳遞函数值 0.5 之积約为傳遞函数曲綫和坐标軸所圍成的面积之半, 亦即和中心点亮度相对应。由此可見, 傳遞函数曲綫上的这一个点可以特征地代表整条曲綫, 代表光学系統的质量。

以分辨能力作为质量指标已由来很久。它本身时常直接就是光学系統的使用要求。但是以往所采用的方式有不恰当之处, 因而也早被評为不合用; 其原因在于小像差情况分辨能力几乎与像差无关, 而大像差系統, 則有伪分辨現象。其所以如此, 是由于被分辨的目标对比常很高之故。从光学傳遞函数的观点看来, 这是很明显的。光学系統对于高对比目标的分辨能力, 由它的傳遞函数的小量起伏决定(例如目标对比 1:0, 接收器区分能力 1:0.9, 則只要求 $|R| > 0.05$), 小量起伏則显然不是曲綫的主要特征。由于像差对傳遞函数的影响是相互錯开的波面間差数均方值(見下节), 在最高分辨能力的情况下, 波面几乎完全錯开, 故其共同部份差别的均方值恒趋于零, 也就是說, 有像差时的傳遞函数曲綫在高频区总和理想曲綫重合, 这就是某些质量判断方法所得公差結果, 如^[7], 不大合理的原因。

低对比分辨能力則不然, 由傳遞函数实际計算結果可以看出, 波像差 1/4 波长一般已使分辨能力降低 30%, 亦即較中心点亮度更为灵敏地反映像差的影响。某些心理实验結果也表明, 低对比分辨能力与人的清晰度感觉判断近于一致^[6]。在实验上作为檢驗标准, 則很早就已采用这种方法了。

下面几节討論低对比分辨能力和像差的关系, 从而决定像差的公差。

二、小像差低頻近似

光学系統的傳遞函数 R 和像差 W 的关系可表示为^[6]:

$$R(s, t) = \frac{1}{A} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f\left(y + \frac{s}{2}, z + \frac{t}{2}\right) f^*\left(y - \frac{s}{2}, z - \frac{t}{2}\right) dy dz, \quad (2)$$

其中, y, z 是規化的光闌坐标, 即实际尺寸除以最大半徑 y_0 后之值; A 是光闌面积; f 是光闌函数, 即:

$$\left. \begin{aligned} f(y, z) &= e^{-i \frac{2\pi}{\lambda} W(y, z)}, & \text{当 } (y, z) \text{ 点在光闌內,} \\ f(y, z) &= 0; & \text{当 } (y, z) \text{ 点不在光闌內。} \end{aligned} \right\} \quad (3)$$

其中, $W(y, z)$ 即光学系統的波像差。至于頻率 s, t , 則是和規化像面坐标 $\frac{2\pi}{\lambda} u_0 \eta, \frac{2\pi}{\lambda} u_0 \zeta$ 共軛的; η, ζ 是像面坐标, u_0 是孔徑 y_0 的光綫和光軸夹角。(2)式也可以写作:

$$R(s, t) = \frac{1}{A} \iint_{A_{st}} e^{-i \frac{2\pi}{\lambda} W_{st}(y, z)} dy dz \quad (4)$$

其中, 以 A_{st} 表示 f, f^* 均不为零的积分范围, 由(3)这也就是通光孔作 $\pm \frac{s}{2}, \pm \frac{t}{2}$ 位移后的重叠

部分,如图3。而

$$W_{st}(y, z) = W\left(y + \frac{s}{2}, z + \frac{t}{2}\right) - W\left(y - \frac{s}{2}, z - \frac{t}{2}\right). \quad (5)$$

按照对称性,轴对称光学系统中波像差 W 中可能的项如下表:

表1 波像差分类

$m \backslash m+n$	0	1	2	3	4	5	6
0	1		$y^2 + z^2$		$(y^2 + z^2)^2$		$(y^2 + z^2)^3$
1		y		$y(y^2 + z^2)$		$y(y^2 + z^2)^2$	
2			y^2		$y^2(y^2 + z^2)$		
3				y^3			

表中以 m 表示 y 的幂次, n 是 $\sqrt{y^2 + z^2}$ 的幂次; 表中在同一折线上的项是同一级的像差, 表中只列出了初级和二级像差。它们所形成的 $W_{st}(y, z)$ 是下式之和。

$$\begin{aligned}
 W_{st}(y, z) = & w_{01}s + 2w_{20}(sy + tz) + 2w_{02}sy + \\
 & + 2w_{21}(sy + tz)y + \frac{w_{21}s}{2} \left[2(y^2 + z^2) + \frac{1}{2}(s^2 + t^2) \right] \\
 & + w_{03}s \left(3y^2 + \frac{s^2}{4} \right) \\
 & + 2w_{40}(sy + tz) \left[2(y^2 + z^2) + \frac{1}{2}(s^2 + t^2) \right] \\
 & + 2w_{22}(sy + tz) \left(y^2 + \frac{s^2}{4} \right) \\
 & + w_{22}sy \left[2(y^2 + z^2) + \frac{1}{2}(s^2 + t^2) \right] \\
 & + 2w_{41}y(sy + tz) \left[2(y^2 + z^2) + \frac{1}{2}(s^2 + t^2) \right] \\
 & + \frac{w_{41}s}{2} \left[2(y^2 + z^2)^2 \right.
 \end{aligned}$$

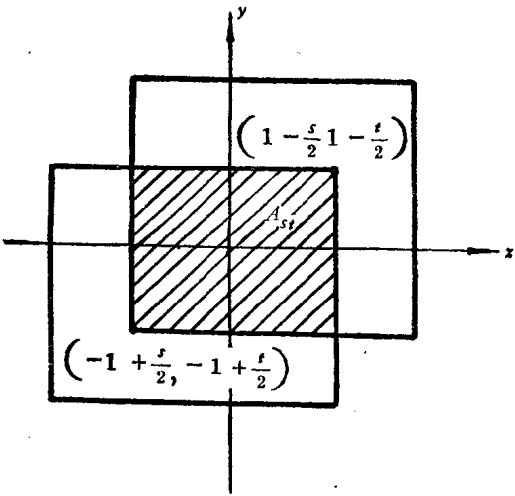


图3

$$\begin{aligned}
 & + (s^2 + t^2)(y^2 + z^2) + 2(ys + zt)^2 + \frac{1}{8}(s^2 + t^2) \left. \right] \\
 & + 2w_{60}(sy + tz) \left[3(y^2 + z^2)^2 + \frac{3}{2}(s^2 + t^2)(y^2 + z^2) + (sy + tz)^2 \right. \\
 & \left. + \frac{3}{16}(s^2 + t^2)^2 \right] \quad (6)
 \end{aligned}$$

其中, w_{nm} 是表中各项波像差的系数。由此可见, 无论像差系数 w_{nm} 或空间频率 s 和 t 很小时, W_{st} 也就很小。此时(4)式中的指数函数就可展开为级数, 并只取其开始几项, 如

$$|W_{st}(y, z) - \bar{W}_{st}| < \frac{\lambda}{2\pi}, \quad (7)$$

則

$$R(s, t) = \frac{e^{-ik\bar{W}_{st}}}{A} \iint_{A_{st}} e^{ik(\bar{W}_{st} - W_{st})} dydz$$

$$= \frac{A_{st}}{A} e^{-ik\bar{W}_{st}} \left[1 - \frac{K^2}{2} D(s, t) \right]. \quad (8)$$

其中,

$$\left. \begin{aligned} \bar{W}_{st} &= \frac{1}{A_{st}} \iint_{A_{st}} W_{st}(y, z) dydz; \\ \bar{W}_{st}^2 &= \frac{1}{A_{st}} \iint_{A_{st}} W_{st}^2(y, z) dydz; \\ D(s, t) &= \bar{W}_{st}^2 - \bar{W}_{stc}^2 \end{aligned} \right\} \quad (9)$$

(8)式是 Hopkins 首先得到的^[7]。

按照我們对成像质量的低对比分辨能力判断, 要求 $|R(s, t)| = 0.5$, 由(8)式就可以求出此时的极限分辨能力 s 或 t ; 或由 s, t 之值而决定像差容許量 w_{nm} 。为此, 需要将面积 A_{st} 和波差的方差 $D(s, t)$ 表示为 s, t, w_{nm} 的显函数。这一要求在通光孔为方孔时, 是可以做到的。此时

$$\frac{A_{st}}{A} = \left(1 - \frac{s}{2}\right) \left(1 - \frac{t}{2}\right). \quad (10)$$

(9)式中的积分域 A_{st} 如图 3 所示。将 W_{st} 表示为积分域内的正交多项式后, 由(8)式就可以得出像差的影响, 以及最佳校正方案。現作具体推导如下:

将积分变数作变换:

$$y^* = \frac{y}{1 - \frac{s}{2}}, \quad (11)$$

$$z^* = \frac{z}{1 - \frac{t}{2}}.$$

此时, $D(s, t)$ 可写作:

$$D(s, t) = \frac{1}{4} \int_{-1}^{+1} \int_{-1}^{+1} \left[W_{st} \left(1 - \frac{s}{2}\right) y^*, \left(1 - \frac{t}{2}\right) z^* - \bar{W}_{st} \right]^2 dy^* dz^*$$

再将 $W_{st} - \bar{W}_{st}$ 表示为 y^*, z^* 的勒祥特多项式和:

$$W_{st} - \bar{W}_{st} = \sum_p \sum_q h_{pq}(s, t) P_p(y^*) P_q(z^*), \quad (12)$$

則

$$D(s, t) = \sum_p \sum_q \frac{h_{pq}^2(s, t)}{(2p+1)(2q+1)} \quad (13)$$

由(8)(13)得出公差表示式:

$$D(s, t) = \sum_p \sum_q \frac{h_{pq}^2(s, t)}{(2p+1)(2q+1)} \leq \frac{\lambda^2}{2\pi^2} \left[1 - \frac{0.5}{\left(1 - \frac{s}{2}\right)\left(1 - \frac{t}{2}\right)} \right]. \quad (14)$$

若确定高质量系统的低对比分辨能力不应低于理想系统的 74%，下面可以看到，这种质量标准与中心点亮度不低于 80% 相当。由于理想系统对 $R=0.5$ 时的空间频率是 $s=0.6$, $t=0.6$, 故对于高质量系统就需在 $s=t=0.435$ 时满足(14)式, 即

$$D(0.435, 0.435) \leq \frac{\lambda^2}{110}. \quad (15)$$

对大像差系统而言, 其低对比分辨能力可规定为理想情况的 1/10。因而由(14)式得出其公差要求是:

$$D(0.06, 0.06) \leq \frac{\lambda^2}{40}. \quad (16)$$

从公差要求(15)(16)可以看出, 无论对大像差系统或小像差系统, 近似表示式(8)的前提(7)式都可以满足。这就是说, 公差要求(14)无论对高质量或低质量系统都是可用的。

将(6)式表示为形式(12), 并求得各系数, 就可以按(15)或(16)式作判断。由于勒祥特多项式的正交性, 以及 $P_0=1$, 故将(6)式写作 $\sum P_p(y)P_q(z)$, 并除去多出的常数项后, 就是 $W_{st} - \bar{W}_{st}$, 亦即 W_{st} 中和 y, z 无关的项对方差 $D(s, t)$ 是没有影响的。

将(11)代入(6)得 $W_{st}(y^*, z^*)$:

$$\begin{aligned} W_{st}(y, z) = & w_{20}(2ss'y + 2tt'z) + w_{02}(2ss'y) \\ & + w_{21}[3ss'^2y^2 + st'^2z^2 + 2ts't'yz] + w_{03}(3ss'^2y^2) \\ & + w_{40}[4ss'^3y^3 + 4tt'^3z^3 + 4ss't'^2yz^2 + 4tt's'^2y^2z \\ & + (s^2 + t^2)(ss'y + tt'z)] \\ & + w_{22}[4ss'^3y^3 + 2ss't'^2yz^2 + 2tt's'^2y^2z \\ & + (s^3s' + \frac{1}{2}st^2s')y + \frac{1}{2}s^2tt'z] \\ & + w_{41}[5ss'^4y^4 + 4ts'^3t'y^3z + 6ss'^2t'^2y^2z^2 + 4ts't'^3yz^3 \\ & + st'^4z^4 + \frac{8}{2}(5s^2 + 3t^2)s'^2y^2 + t(3s^2 + t^2)s't'yz \\ & + \frac{8}{2}(s^2 + 3t^2)t'^2z^2] \\ & + w_{60}[6ss'^5y^5 + 6ts'^4t'y^4z + 12ss'^3t'^2y^3z^2 + 12ts'^2t'^3y^2z^3 \\ & + 6ss't'^4yz^4 + 6tt'^5z^5 + s(5s^2 + 3t^2)s'^3y^3 \\ & + 3t(3s^2 + t^2)s'^2t'y^2z + 3s(s^2 + 3t^2)s't'^2yz^2 \\ & + (3s^2 + 5t^2)tt'^3z^3 + \frac{3}{8}(s^2 + t^2)^2(ss'y + tt'z)]. \end{aligned} \quad (17)$$

上式中为了书写简单除去了 y, z 的 * 号, 并以符号 s', t' 表示 $\left(1 - \frac{s}{2}\right), \left(1 - \frac{t}{2}\right)$ 。由于