

## О ВЫЧИСЛЕНИИ ХРОМАТИЗМА ОПТИЧЕСКИХ СИСТЕМ

С. А. РОДИОНОВ, Л. И. ПРЖЕВАЛИНСКИЙ, А. А. ШЕХОНИН

Рассматривается приближенный метод, позволяющий получать коэффициенты волнового хроматизма, описывающие хроматические aberrации оптических систем, без расчета «цветных» лучей, в процессе расчета лучей основной длины волны. Приводятся результаты сравнения приближенных значений хроматических aberrаций с точными, подтверждающие практическую ценность метода.

Под хроматизмом оптических систем понимают зависимость их характеристик от длины волны излучения  $\lambda$ . Если  $f$  – какая-либо характеристика оптической системы, то в общем виде хроматизм описывается функциональной зависимостью  $f(\lambda)$ . Подразумевая под  $f$  различные характеристики, говорят о хроматизме увеличения, положения, хроматической разности aberrаций, хроматизме в зрачках, и т. д. Для численного описания зависимости  $f(\lambda)$  необходимо знать либо значения функции  $f_i = f(\lambda_i)$  в  $(m+1)$  узлах ( $i = 0, \dots, m$ ), либо значения  $m+1$  параметров  $a_i$  некоторой формулы, аппроксимирующей зависимость  $f(\lambda)$ . В качестве параметров  $a_i$  удобно взять коэффициенты разложения функции  $f(\lambda)$  по некоторому базису  $P_k(\lambda)$ :

$$f(\lambda) = \sum_{i=0}^m a_i P_i(\lambda). \quad (1)$$

Область определения функции  $f(\lambda)$  есть рабочий интервал  $[\lambda_{\min}, \lambda_{\max}]$  длин волн данной оптической системы: для удобства анализа желательно привести этот интервал к единичному, что достигается заменой  $\lambda$  на новую переменную  $\chi = (\lambda - \lambda_0) : \Delta\lambda$ , где  $\lambda_0 = (\lambda_{\max} + \lambda_{\min}) : 2$  – центральная (основная) длина волны, а  $\Delta\lambda = (\lambda_{\max} - \lambda_{\min}) : 2$  – полуширина рабочего интервала длин волн. Интервал изменения переменной  $\chi$ , которую назовем канонической спектральной координатой [2], равен  $[-1, 1]$ .

Исходя из удобства вычислений, в качестве базиса  $P_k(\lambda)$  возьмем степенные функции  $\chi^k$ , тогда (1) примет вид:

$$f(\chi) = \sum_{i=0}^m a_i \chi^i = a_0 + a_1 \chi + \dots + a_m \chi^m. \quad (2)$$

Коэффициент  $a_0$  равен значению рассматриваемой характеристики при  $\chi = 0$ , т.е. для основной длины волны; коэффициенты  $a_1, \dots, a_m$  описывают собственно хроматизм, т.е. изменение  $f$  с изменением  $\lambda$ . Задача вычисления хроматизма заключается в определении значений коэффициентов  $a_i$  для всех характеристик исследуемой оптической системы.

Для большого класса оптических систем можно пренебречь хроматизмом таких характеристик, как положение и размеры зрачков и считать, что хроматизмом обладают только aberrации.

Аберрации оптических систем для данной точки предмета могут быть описаны волновой аберрацией  $W(\rho, \varphi)$  как функцией канонических координат  $\rho, \varphi$  на зрачке [1, 2, 3]. При наличии хроматизма эта волновая аберрация будет также функцией длины волны  $\lambda$  или канонической спектральной координаты  $\chi$ ; при этом, как показано в работе [2], удобно волновую аберрацию для любой длины волны  $\lambda$ , выражать в длинах волн  $\lambda_0$ :

$$\begin{aligned} W(\chi, \rho, \varphi) &= \frac{1}{\lambda} [\langle l(\chi, \rho, \varphi) \rangle - \langle l(\chi, 0, 0) \rangle] = \\ &= \frac{1}{\lambda_0} \sum_{i=0}^s [l_i(\chi, \rho, \varphi) - l_i(\chi, 0, 0)] n_i(\chi) = \frac{1}{\lambda_0} \sum_{i=0}^s \Delta_i(\chi, \rho, \varphi) n_i(\chi), \end{aligned} \quad (3)$$

где  $\langle l(\chi, \rho, \varphi) \rangle$  и  $\langle l(\chi, 0, 0) \rangle$  – оптические длины хода, от входной до выходной сфер сравнения, луча с координатами  $\rho, \varphi$  на зрачке и главного луча пучка (с координатами 0, 0) соответственно, для длины волны  $\lambda$ ;  $l_i(\chi, \rho, \varphi)$  и  $l_i(\chi, 0, 0)$  – длины этих лучей между  $i$ -й и  $i+1$ -й поверхностями системы;  $n_i(\chi)$  – показатель преломления среды между этими поверхностями для длины волны  $\lambda$ .

Поперечные аберрации легко находятся дифференцированием волновой аберрации по каноническим координатам на зрачке.

Для численного представления монохроматической функции волновой аберрации используются коэффициенты интерполяционного полинома [3]:

$$W(\chi, \rho, \varphi) = \sum_i \sum_j \omega_{ij}(\chi) \rho^{2i+j} \cos^j \varphi. \quad (4)$$

В общем случае для описания полихроматической волновой аберрации, в соответствии с (2) разлагая каждый коэффициент  $\omega_{ij}(\chi)$  предыдущего выражения в ряд по степеням  $\chi$ , получаем:

$$W(\chi, \rho, \varphi) = \sum_k \sum_i \sum_j \omega_{kij} \chi^k \rho^{2i+j} \cos^j \varphi, \quad (5)$$

где  $\omega_{kij}$  – коэффициенты волновой аберрации и волнового хроматизма. Эти полихроматические коэффициенты полностью описывают аберрации оптической системы для данной точки предмета, они могут служить исходными данными для вычисления оптической передаточной функции [2].

Рассмотрим задачу определения коэффициентов  $\omega_{kij}$  для реальной системы. Процесс вычисления монохроматических коэффициентов  $\omega_{ij}$  описан в работе [3]. Для определения 21 коэффициента (до 9-го порядка аберраций) необходимо рассчитать через систему ход 21 луча (вместе с главным) и затем решить линейную систему уравнений относительно неизвестных коэффициентов. Для определения полихроматических коэффициентов  $\omega_{kij}$ , очевидно, эту операцию надо проделать  $m+1$  раз, рассчитав кроме указанных, еще  $21m$  «цветных» лучей для различных длин волн. В результате получим

для каждого из 21 коэффициентов  $m+1$  значений, составляя и решая затем 21 систему линейных уравнений  $m+1$ -го порядка с неизвестными полихроматическими коэффициентами, определяем их.

Для сокращения количества рассчитываемых лучей, в предположении, что положения зрачков и апертуры не обладают существенным хроматизмом, можно воспользоваться приближенным методом Конради [1]. В соответствии с Конради преобразуем выражение (3). Представим  $l_i(\chi, \rho, \varphi)$  и  $l_i(\chi, 0, 0)$  в виде сумм

$$l_i(\chi, \rho, \varphi) = l_i(0, \rho, \varphi) + \delta l_i(\chi, \rho, \varphi); \quad l_i(\chi, 0, 0) = l_i(0, 0, 0) + \delta l_i(\chi, 0, 0),$$

где  $l_i(0, \rho, \varphi)$  и  $l_i(0, 0, 0)$  – длины лучей между поверхностями для  $\chi = 0$ , т.е. для основной длины волны.

$$\sum_i n_i \delta l_i(\chi, \rho, \varphi) \quad \text{и} \quad \sum_i n_i \delta l_i(\chi, 0, 0) \quad \text{в соответствии с принципом Ферма}$$

есть величины высшего порядка малости по отношению к поперечному смещению луча при изменении длины волны, поэтому при малых поперечных смещениях луча, т. е. при малых изменениях зрачков и апертур этими суммами можно пренебречь. В результате получим:

$$W(\chi, \rho, \varphi) \approx \sum_{i=0}^s [l_i(0, \rho, \varphi) - l_i(0, 0, 0)] n_i(\chi) = \sum_{i=0}^s \Delta l_i(0, \rho, \varphi) n_i(\chi). \quad (6)$$

В предыдущем выражении от длины волны  $\lambda$ , или от координаты  $\chi$  зависят только показатели  $n_i(\chi)$ , следовательно, для вычисления хроматической волновой aberrации  $W(\chi, \rho, \varphi)$  не требуется расчета «цветных» лучей.

Представим в предыдущем выражении величины, зависящие от  $\chi$  в виде (2) и, меняя затем порядок суммирования, получим

$$\sum_k \omega_k(\rho, \varphi) \chi^k \approx \sum_k \sum_{i=0}^s \Delta l_i(0, \rho, \varphi) n_{ki} \chi^k. \quad (7)$$

Сравнивая почленно левую и правую части, можно записать:

$$\omega_k(\rho, \varphi) = \sum_{i=0}^s \Delta l_i(0, \rho, \varphi) n_{ki}, \quad (8)$$

т.е. коэффициенты хроматизма волновой aberrации  $\omega_k(\rho, \varphi)$  для данного луча непосредственно вычисляются в процессе расчета лучей основной длины волны суммированием по всем поверхностям системы произведения  $\Delta l_i(0, \rho, \varphi)$  (разности длин данного и главного лучей между поверхностями) на  $n_{ki}$  (соответствующий коэффициент разложения в ряд по  $\chi^k$  показателя преломления  $n_i$ ).

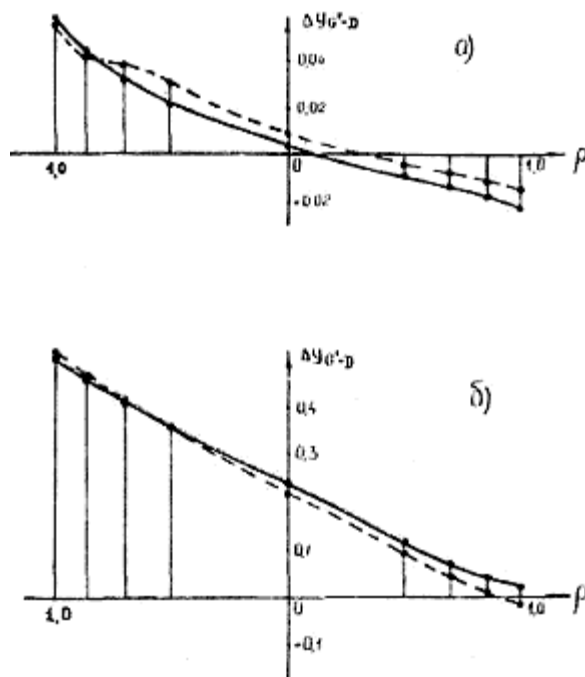
Коэффициенты  $n_{ki}$  могут быть названы коэффициентами хроматизма данного  $i$ -го стекла в интервале  $[\lambda_{\min}, \lambda_{\max}]$ . Как показано в работе [4], для всех стекол и практически наиболее часто используемых интервалов длин волн

достаточно ограничиться четвертой степенью  $\chi$ , т. е. пятью коэффициентами  $n_{ki}$ . При заданном интервале длин волн эти коэффициенты – рабочие параметры стекол – могут быть легко найдены для всех стекол системы. В случае использования машинного каталога стекла [4], рабочие параметры стекла, вместо показателей преломления, непосредственно определяются программами каталога.

Таким образом, рассчитав через систему для данного пучка 21 луч основной длины волны, в соответствии с (8), сразу получаем 21 массив по пять чисел, представляющих собой коэффициенты разложения по  $\chi^k$  волновой аберрации каждого луча. Прделав теперь пять раз преобразования, описанные в [3] применительно к пяти коэффициентам, в силу линейности этих преобразований, получим  $21 \times 5$  искомых полихроматических коэффициентов  $\omega_{kij}$ .

Описанный метод, не требующий расчета «цветных» лучей, позволяет полностью определить хроматизм оптических систем практически без дополнительных затрат времени по сравнению с расчетом характеристик для основной длины волны.

Так как этот метод не учитывает хроматизма в положении зрачков и апертурах, он является приближенным. Для проверки практической его пригодности авторами было проделано исследование метода применительно к оптическим системам самой различной конструкции.



Графики поперечного хроматизма  $\Delta y_{G'-D}$  двух различных оптических систем:

а - сумма толщин 100 мм, б - сумма толщин 5000 мм

— приближенный метод Конради, - - - точный расчет лучей

На рисунке показано сравнение поперечных хроматических аберраций, полученных приближенным методом с аберрациями, определенными точным расчетом «цветных» лучей. Таким образом, для короткой системы «а»

погрешность невелика, а для длинной системы «б» на краю поля заметно возрастает. Существенно, что практически во всех случаях погрешность заключалась в основном в вертикальном сдвиге графика, без изменения его формы, т. е. наблюдалась погрешность хроматизма увеличения, вызванная хроматизмом в зрачках. В принципе, небольшим усложнением описанного метода эту погрешность можно исключить, однако, как показали исследования, даже в длинных системах, она наблюдается при больших величинах других остаточных аберраций, поэтому описанный метод и без усложнения может иметь практическую ценность.

## ЛИТЕРАТУРА

1. Hopkins H. H. *Wave Theory of Aberrations*. Oxford. Clarendon Press, 1949.
2. Родионов С. А. Полихроматическая оптическая передаточная функция оптических систем в канонических координатах. Изв. вузов СССР – «Приборостроение», 1973, т. XVI, № 6, стр. 120.
3. Родионов С. А., Пржевалинский Л. И., Шехонин А. А. Применение коэффициентов интерполяционного полинома для представления аберраций оптических систем. Изв. вузов СССР – «Приборостроение», 1974, т. XVII, № 8.
4. Резник В. Г., Родионов С. А. Структура и параметры машинного каталога стекла. 1973, ОМП, № 4, стр. 29.