



Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

Г. Э. Романова, Н. Ш. Нгуен, Анализ аберраций третьего порядка линзы Френеля,
Компьютерная оптика, 2023, том 47, выпуск 4, 567–571

<https://www.mathnet.ru/co1156>

Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

<https://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.14.88

13 мая 2025 г., 22:06:52



Анализ аберраций третьего порядка линзы Френеля

Г.Э. Романова¹, Н.Ш. Нгуен¹

¹Национальный исследовательский университет ИТМО, Санкт-Петербург, Россия

Аннотация

В работе представлены выражения для аберраций третьего порядка поверхности Френеля (коэффициенты Зейделя). Формулы получены в виде, позволяющем выполнять анализ аберраций аналитически, на этапе компоновки и предварительного расчета системы из поверхностей как классических, так и Френеля. В дополнение к пяти основным монохроматическим аберрациям Зейделя классических поверхностей и линейной коме, выделяемой для поверхностей типа Френеля, в данной работе описана ещё одна аберрация, называемая квадратичным астигматизмом. Несмотря на то, что полученные выражения являются приближением для области аберраций третьего порядка, то есть аберрации высшего порядка игнорируются, они обеспечивают достаточную точность на практике, что также показано в работе. Полученные выражения можно применять для анализа аберраций в схемах, использующих линзу Френеля, что позволяет определить области рационального использования элементов такого типа.

Ключевые слова: коэффициенты Зейделя, поверхность Френеля, линейная кома, квадратичный астигматизм.

Цитирование: Романова, Г.Э. Анализ аберраций третьего порядка линзы Френеля / Г.Э. Романова, Н.Ш. Нгуен // Компьютерная оптика. – 2023. – Т. 47, № 4. – С. 567-571. – DOI: 10.18287/2412-6179-CO-1276.

Citation: Romanova GE, Nguyen NS. Third-order aberration analysis of the Fresnel lens. Computer Optics 2023; 47(4): 567-571. DOI: 10.18287/2412-6179-CO-1276.

Введение

В настоящее время линзы Френеля находят широкое применение во многих оптических устройствах, таких как концентраторы солнечной энергии, шлемы виртуальной реальности и других [1–4] благодаря высокому светопропусканию, небольшой массе, малым габаритам и низкой стоимости при массовом изготовлении [5–6].

Линзы Френеля могут обеспечить лучшее качество изображения при использовании их в системах, в том числе виртуальной и дополненной реальности по сравнению с оптическими системами с тем же количеством поверхностей, построенными на использовании классических линз. Это говорит о возможности использования таких элементов для замены обычных линз в оптических приборах с высокими требованиями к качеству изображения. При этом для анализа аберрационных возможностей оптических схем необходимо иметь математический аппарат, позволяющий описывать аберрационные свойства систем, использующих поверхности Френеля, а также анализировать их аберрационный вклад в общий баланс аберраций системы, в которой используются поверхности и элементы различного типа.

Выражения для аберраций линз Френеля, полученные на основе трассировки реальных лучей, были представлены в работах Erwin Delano [7–9]. Применение подхода трассировки лучей обеспечивает высокую точность выражений, однако не обеспечивает удобство их использования на практике, а также не дает возможности анализировать свойства таких поверхностей одновременно с обычными гладкими поверхностями. В данной работе на основе комбинации

теории аберраций третьего порядка и подхода, основанного на трассировке лучей, получены выражения для аберраций линзы Френеля в приближении третьего порядка (суммы Зейделя). Также, кроме специфической аберрации, присущей таким системам – линейной коме [7], выделена новая аберрация, называемая квадратичным астигматизмом, существующая только в меридиональном сечении.

Анализ аберраций поверхности Френеля

Для анализа аберраций поверхности Френеля прежде всего рассмотрим аберрации обычной (гладкой) асферической поверхности (см. рис. 1), где *I* – асферическая поверхность второго порядка, *III* – поверхность Френеля. В данном случае бороздки рассматриваются как бесконечно узкие, а эффекты дифракции игнорируются.

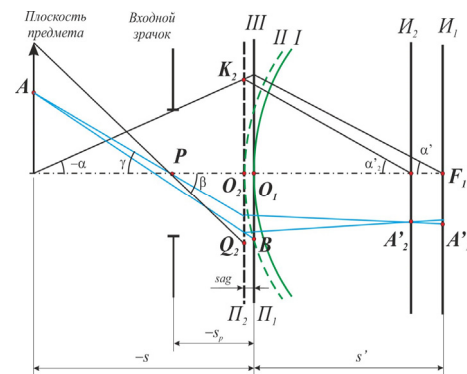


Рис. 1. К расчету аберрации поверхности Френеля: *I* – поверхность второго порядка, *II* – поверхность, эквивалентная поверхности *I*, *III* – поверхность Френеля

Рассмотрим произвольный луч с координатами $\omega_k, \Omega_k, \gamma_k$ от внеосевой точки A .

Поперечные аберрации третьего порядка относи-

тельно главного луча гладкой асферической поверхности второго порядка I могут быть описаны выражениями [10]:

$$\delta g'_1 = \frac{\omega_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot S1_I + (3\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot \gamma_k \cdot S2_I + \omega_k \cdot \gamma_k^2 \cdot [3S3_I + (J \cdot \gamma_k)^2 S4_I]}{-2n' \alpha'},$$

$$\delta G'_1 = \frac{\Omega_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot S1_I + 2\omega_k \Omega_k \gamma_k \cdot S2_I + \Omega_k \gamma_k^2 \cdot [S3_I + (J \cdot \gamma_k)^2 S4_I]}{-2n' \alpha'},$$

где $S1_I, S2_I, S3_I, S4_I$ – коэффициенты Зейделя; J – инвариант Лагранжа; $h_0 = D_{ax}/2$ – максимальная высота луча на входном зрачке; y – максимальный линейный размер предмета; l – координата луча в плоскости предмета; ω, Ω – тангенсы угла между оптической осью и лучом, идущим из осевой точки предмета в точку на зрачке с координатами (m, M) ; $\omega_k = \omega/\alpha = m/h_0 \in [-1, 1]$ – относительная зрачковая координата в меридиональном сечении, $\Omega_k = \Omega/\alpha = M/h_0 \in [-1, 1]$ – относительная зрачковая координата в сагитальном сечении, $\gamma_k = \gamma/\beta = l/y \in [-1, 1]$ – относительная полевая координата; γ – тангенс угла между лучом от точки A до центра входного зрачка и оптической осью; α, α' – тангенсы углов, образованных первым вспомогательным лучом с осью в пространстве предмета и изображения соответственно; β, β' – тангенсы углов, образованных вторым вспомогательным лучом с осью в пространстве предмета и изображения соответственно; n, n' – показатели преломления до и после преломления на поверхности I ; h_1, H_1 – высоты первого и второго вспомогательных лучей на главных плоскостях преломляющей поверхности; sp – отрезок, определяющий положения центра диафрагмы относительно вершины поверхности (положение входного зрачка); s, s' – отрезки, определяющие положения предмета и изображения относительно вершины поверхности.

Коэффициенты Зейделя асферической поверхности второго порядка – поверхности I – определяются формулами [11]:

$$S1_I = A_1^2 \cdot h_1 \cdot \left(\frac{\alpha'}{n'} - \frac{\alpha}{n} \right) + G_1,$$

$$S2_I = A_1 \cdot B_1 \cdot h_1 \cdot \left(\frac{\alpha'}{n'} - \frac{\alpha}{n} \right) + \frac{H_1}{h_1} G_1,$$

$$S3_I = B_1^2 \cdot h_1 \cdot \left(\frac{\alpha'}{n'} - \frac{\alpha}{n} \right) + \left(\frac{H_1}{h_1} \right)^2 \cdot G_1,$$

$$S4_I = -J^2 \cdot c \cdot \left(\frac{1}{n'} - \frac{1}{n} \right),$$

где $G_1 = h_1^4 \cdot c^3 \cdot \sigma \cdot (n' - n)$, $A_1 = n \cdot (-\alpha + h_1 \cdot c)$, $B_1 = n \cdot (-\beta + H_1 \cdot c)$, σ – коническая константа, c – кривизна поверхности при вершине ($c = 1/r$).

Рассмотрим поверхность Френеля III . Падающий луч с координатами $\omega_k, \Omega_k, \gamma_k$ от внеосевой точки предмета A встречает поверхность Френеля III в некоторой точке B . Построим криволинейную поверхность II , которая описывается тем же уравнением второго порядка, что и поверхность I [12], через точку пересечения рассматриваемого луча с поверхностью Френеля. Данную поверхность будем называть эквивалентной поверхности I [12]. Пусть Π_1, Π_2 – соответственно главные плоскости поверхности I и II ; A'_2 – идеальное изображение точки A через поверхность II . Расстояние между плоскостями Π_2 и Π_1 можно описать выражением [13]:

$$sag(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \approx \frac{\rho^2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{2} \cdot c + \frac{\rho^4(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{8} \cdot c^3 \cdot (\sigma + 1),$$

где

$$\rho(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = \sqrt{(h_1 \cdot \omega_k + H_1 \cdot \gamma_k)^2 + (h_1 \cdot \Omega_k)^2}$$

– расстояние от оси Oz до точки пересечения падающего луча и поверхности II .

Высота h_2 апертурного луча на поверхности Π_2 и тангенс угла апертурного луча в пространстве изображения определяются следующими выражениями:

$$h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = h_1 + sag(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \alpha,$$

$$\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = \frac{n \cdot \alpha + h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \Phi}{n'},$$

где Φ – оптическая сила поверхности, $\Phi = (n' - n) \cdot c$, $h_2 = O_2 K_2$.

Высоту H_2 главного луча на плоскости Π_2 и тангенс угла главного луча в пространстве изображений можно определить аналогичными выражениями:

$$H_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = H_1 + sag(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \beta,$$

$$\beta'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = \frac{n \cdot \beta + H_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \Phi}{n'},$$

где $H_2 = O_2 Q_2$.

Высоту главного луча, соответствующего точке A , в плоскости изображения Π_1 , то есть точке A'_1 , можно описать следующим выражением:

$$y'_{гп1}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = F_1 A'_1 = \left[H_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) - \left(\frac{h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)} + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \right) \right] \cdot \beta'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \gamma_k.$$

Таким образом, поперечные aberrации третьего порядка относительно главного луча гладкой асферической поверхности второго порядка I_2 могут быть описаны выражениями [10]:

$$\delta g'_2 = \frac{1}{-2n'\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)} \left(\begin{aligned} &\omega_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot S1_{II}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) + \\ &+ (3\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot \gamma_k \cdot S2_{II}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) + \\ &+ \omega_k \cdot \gamma_k^2 \cdot [3S3_{II}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) + (J \cdot \gamma_k)^2 S4_{II}] \end{aligned} \right), \tag{2}$$

$$\delta G'_2 = \frac{1}{-2n'\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)} \left(\begin{aligned} &\Omega_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot S1_{II}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) + \\ &+ 2\omega_k \Omega_k \gamma_k \cdot S2_{II}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) + \\ &+ \Omega_k \gamma_k^2 \cdot [S3_{II} + (J \cdot \gamma_k)^2 S4_{II}] \end{aligned} \right),$$

где

$$S1_{II}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = A_2^2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \left(\frac{\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{n'} - \frac{\alpha}{n} \right) + G_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k),$$

$$S2_{II} = A_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot B_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \left(\frac{\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{n'} - \frac{\alpha}{n} \right) + \frac{H_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)} \cdot G_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k),$$

$$S3_{II} = B_2^2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \left(\frac{\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{n'} - \frac{\alpha}{n} \right) + \left(\frac{H_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)} \right)^2 \cdot G_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k),$$

$$S4_{II} = S4_I,$$

$$G_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = h_2^4(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot c^3 \cdot \sigma \cdot (n' - n),$$

$$A_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = n(-\alpha + h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot c),$$

$$B_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = n(-\beta + H_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot c).$$

Поскольку положение изображения A'_2 зависит от координат луча $\omega_k, \Omega_k, \gamma_k$ и не находится в фиксированном положении, для удобства описания aberrации поверхности Френеля исследуются в плоскости изображения I_1 асферической поверхности [14]. Так как плоскость изображения I_2 находится на расстоянии d от плоскости I_1 , то поперечную aberrацию данного луча в плоскости I_1 можно описать формулой:

$$\delta g'_d = \delta g'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \omega_k), \tag{3}$$

$$\delta G'_d = \delta G'_2 + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \Omega_k),$$

где

$$d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = \frac{h_1}{\alpha'} - \frac{h_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)}{\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k)} + sag(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k).$$

С учетом описанного выше порядка расчета луча через эквивалентную поверхность и поверхность Френеля можно описать смещение положения точки главного луча в плоскости I_1 следующей формулой:

$$\Delta y'_{z1}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = y'_{I1}(0, 0, \gamma_k) - y'_{I1}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k). \tag{4}$$

Таким образом, выражения (2), (3), (4) дают возможность получить выражение для aberrаций луча с координатами $\omega_k, \Omega_k, \gamma_k$ поверхности Френеля в следующем виде:

$$\delta g'_{fres} = \delta g'_2 + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \omega_k) - \Delta y'_{z1}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k), \tag{5}$$

$$\delta G'_{fres} = \delta G'_2 + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \Omega_k).$$

Формула (5) является общей формулой для вычисления aberrаций поверхности Френеля, однако на практике удобнее воспользоваться приближенной формулой более простого вида, включающей в себя члены только до третьего порядка.

Таким образом, если пренебречь всеми членами, степень которых выше третьего порядка, из формулы (5) можно получить выражение:

$$\delta g'_{fres} = \delta g'_1 + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \omega_k) - \Delta y'_{z1}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k),$$

$$\delta G'_{fres} = \delta G'_1 + d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \Omega_k),$$

где

$$d(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot (-\alpha'_2(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) \cdot \omega_k) = -\omega_k \times$$

$$\times \left[\frac{h_1 \cdot \alpha \cdot \Phi}{n' \alpha'} - \alpha + \alpha' \right] \cdot \left[\frac{(h_1 \cdot \omega_k + H_1 \cdot \gamma_k)^2 + (h_1 \cdot \Omega_k)^2}{2} \cdot c \right],$$

$$\Delta y'_{z1}(\omega_k, \Omega_k, \gamma_k) = \frac{c}{2} \cdot \left[(h_1 \cdot \omega_k)^2 + 2h_1 H_1 \omega_k \gamma_k + (h_1 \cdot \Omega_k)^2 \right] \cdot \left[\frac{h_1 \cdot \beta \cdot \Phi}{n' \alpha'} + \beta' - \beta \right] \cdot \gamma_k.$$

Таким образом, aberrации третьего порядка поверхности Френеля описываются выражениями:

$$\begin{aligned} \delta g'_{fres} &= \delta g'_1 - \omega_k \cdot \left[\frac{h_1 \cdot \alpha \cdot \Phi}{n' \alpha'} - \alpha + \alpha' \right] \cdot \left[\frac{(h_1 \cdot \omega_k + H_1 \cdot \gamma_k)^2 + (h_1 \cdot \Omega_k)^2}{2} \cdot c \right] - \\ &- \frac{c}{2} \cdot \left[(h_1 \cdot \omega_k)^2 + 2h_1 H_1 \omega_k \gamma_k + (h_1 \cdot \Omega_k)^2 \right] \cdot \left[\frac{h_1 \cdot \beta \cdot \Phi}{n' \alpha'} + \beta' - \beta \right] \cdot \gamma_k, \\ \delta G'_{fres} &= \delta G'_1 - \Omega_k \cdot \left[\frac{h_1 \cdot \alpha \cdot \Phi}{n' \alpha'} - \alpha + \alpha' \right] \cdot \left[\frac{(h_1 \cdot \omega_k + H_1 \cdot \gamma_k)^2 + (h_1 \cdot \Omega_k)^2}{2} \cdot c \right]. \end{aligned} \tag{6}$$

Для удобства представления формул обозначим:

$$a = \left[\frac{h_1 \cdot \alpha \cdot \Phi}{n' \alpha'} - \alpha + \alpha' \right], \quad b = \frac{h_1 \cdot \beta \cdot \Phi}{n' \alpha'} + \beta' - \beta.$$

Тогда выражение (6) можно переписать в виде:

$$\begin{aligned} \delta g'_{fres} &= \delta g'_1 + \frac{-c_1}{2} \left[\omega_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot h_1^2 \cdot a + \gamma_k (3\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot a \cdot h_1 \cdot H_1 + \gamma_k^2 \omega_k \cdot 3H_1^2 \cdot a \right] + \\ &+ \frac{-c_1}{2} \left[\gamma_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot h_1 \cdot (b \cdot h_1 - a \cdot H_1) \right] + \frac{-c_1}{2} \left[\gamma_k^2 \omega_k \cdot 2H_1 \cdot (b \cdot h_1 - a \cdot H_1) \right], \\ \delta G'_{fres} &= \delta G'_1 + \frac{-c_1}{2} \left[\Omega_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot h_1^2 \cdot a + 2\omega_k \Omega_k \gamma_k \cdot a \cdot h_1 \cdot H_1 + \gamma_k^2 \Omega_k \cdot H_1^2 \cdot a \right]. \end{aligned} \tag{7}$$

При сравнении членов в формуле (7) с известными коэффициентами Зейделя можно заметить, что в формуле поперечной aberrации в меридиональном сечении есть два члена, которых нет в выражении для стандартной гладкой поверхности. Первый член – линейная кома, которая линейно пропорциональна величине предмета, зависит от квадрата величины зрачка и не зависит от положения зрачка. Вторая составляющая, которая отсутствует для стандартных поверхностей, – квадратичный астигматизм, который пропорционален квадрату величины предмета, а также линейно пропорционален положению и величине зрачка. Полученные выражения дают возможность оценить aberrации оптической системы, в которой используются поверхности Френеля.

Таким образом, коэффициенты Зейделя поверхности Френеля определяются формулами:

$$\begin{aligned} S1_{fres} &= S1_l + n' \cdot \alpha' \cdot c \cdot h_1^2 \cdot a, \\ S2_{fres} &= S2_l + n' \cdot c \cdot \alpha' \cdot h_1 \cdot H_1 \cdot a, \\ S3_{fres} &= S3_l + n' \cdot c \cdot \alpha' \cdot H_1^2 \cdot a, \\ S4_{fres} &= S4_l, \\ line_coma &= \frac{-c_1}{2} \left[\gamma_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot h_1 \cdot (b \cdot h_1 - a \cdot H_1) \right], \\ square_ASTI &= \frac{-c_1}{2} \left[\gamma_k^2 \omega_k \cdot 2H_1 \cdot (b \cdot h_1 - a \cdot H_1) \right]. \end{aligned}$$

Если предмет находится на бесконечно большом расстоянии, то $a = \alpha'$, $b = \beta'$, в этом случае выражения для коэффициентов Зейделя принимают вид:

$$\begin{aligned} S1_{fres} &= S1_l + n' \cdot \alpha'^2 \cdot c \cdot h_1^2, \\ S2_{fres} &= S2_l + n' \cdot c \cdot \alpha'^2 \cdot h_1 \cdot H_1, \end{aligned}$$

$$S3_{fres} = S3_l + n' \cdot c \cdot \alpha'^2 \cdot H_1^2,$$

$$S4_{fres} = S4_l,$$

$$line_coma = \frac{-c_1}{2} \left[\gamma_k (\omega_k^2 + \Omega_k^2) \cdot h_1 \cdot \beta \cdot \frac{D}{2} \cdot \frac{n}{n'} \right],$$

$$square_ASTI = \frac{-c_1}{2} \left[\gamma_k^2 \omega_k \cdot 2 \cdot sp \cdot \beta^2 \cdot \frac{D}{2} \cdot \frac{n}{n'} \right].$$

Таким образом, теоретический анализ показал наличие специфических для поверхности Френеля aberrаций, в частности комы, которая не зависит от положения зрачка, а также астигматизма, который линейно зависит от положения зрачка.

Верификация и математическое моделирование

На рис. 2 показан результат сравнения поперечной aberrации в меридиональном сечении при применении формулы (7) и при трассировке реальных лучей с помощью программы Zemax. Конструктивные параметры системы, для которой выполнен расчет: $n = 1$, $n' = 1,5$, $D_{\text{вх}} = 10$, $s = \infty$, $sp = -8$ мм, $r = 20$ мм, угловое поле в пространстве предметов $2\omega = 4^\circ$, коническая константа $\sigma = -3$.

Из рисунка видно, что поперечные aberrации для осевой и внеосевой точки предмета при расчете и при трассировке реальных лучей отличаются незначительно: для данного случая максимальная разница составила не более 9,5%. Таким образом, полученные выражения могут быть полезны при анализе систем с поверхностями Френеля, а также позволяют оценить влияние поверхности Френеля на баланс aberrаций в системе и на качество изображения.

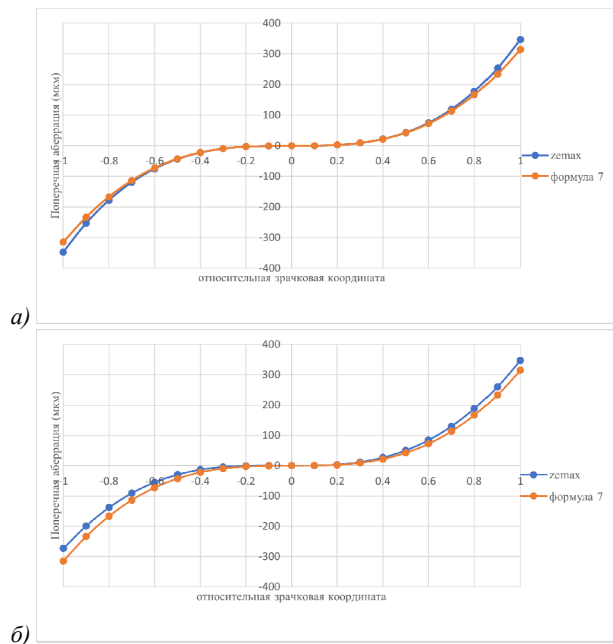


Рис. 2. Поперечные aberrации поверхности Френеля, рассчитанные по полученным формулам (7) и путем трассировки в Zemax: а) для осевого пучка, б) для внеосевого пучка

Заключение

В работе получены выражения для aberrаций третьего порядка для поверхности Френеля. Полученные выражения позволили показать, что для таких поверхностей характерно наличие специфических aberrаций, в том числе линейной комы, которая не зависит от положения зрачка, а также квадратичного астигматизма, линейно зависящего от положения зрачка. Полученные формулы для aberrаций поверхности Френеля обеспечивают достаточную точность вычислений и могут применяться для анализа aberrаций

в разнообразных схемах, использующих линзы Френеля.

References

- [1] Romanova GE, Nguyen NS. Aberration analysis of decentered lenses for the compensation of vergence-accommodation conflict in virtual reality systems. *J Opt Technol* 2022; 89: 517-523.
- [2] Brian W, Jacques G, Melissa G. Hybrid fresnel lens with reduced artifacts. US Patent 10133076B2. 2018.
- [3] Xie WT, Dai YJ, Wang RZ, Sumathy K. Concentrated solar energy applications using Fresnel lenses: A review. *Renew Sust Energy Rev* 2011; 15(6): 2588-2606.
- [4] Leutz R, Suzuki A, Akisawa A, Kashiwagi T. Developments and designs of solar engineering Fresnel lenses. *China Proc Symp on Energy Engineering (SEE 2000)* 2000; 2: 759-765.
- [5] Bang K, Jo Y, Chae M, et al. Lenslet VR: Thin, flat and Wide-FOV virtual reality display using fresnel lens and lenslet array. *IEEE Transactions on Visualization and Computer Graphics* 2021; PP(99):1-1.
- [6] Greisukh GI, Stepanov SA, Antonov AI. Comparative analysis of the fresnel lens and the kinoform lens. *Computer Optics* 2018; 42(3): 369-376. DOI: 10.18287/2412-6179-2018-42-3-369-376.
- [7] Delano E. Primary aberrations of Fresnel lenses. *J Opt Soc Am* 1974; 64: 459-468.
- [8] Delano E. Primary aberrations of meniscus Fresnel lenses. *J Opt Soc Am* 1976; 66: 1317-1320.
- [9] Delano E. Primary aberration contributions for curved Fresnel surfaces. *J Opt Soc Am* 1978; 68: 1306-1309.
- [10] Slyusarev GG, *Methods of calculating optical systems* [In Russian]. Moscow: "Mashinostroenie" Publisher; 1969.
- [11] Hopkins HH. *Wave theory of aberrations*. New York: Oxford University Press; 1950.
- [12] Jing LC. Ray tracing of Fresnel systems. *Appl Opt* 1983; 22: 560-562.
- [13] Bobrov ST, Greisukh GI, Turkevich Yu G. *Optics of diffraction elements and systems* [In Russian]. Leningrad: "Mashinostroenie" Publisher; 1986.
- [14] Zemax Optic Studio 19.8 User manual. October 2019.

Сведения об авторах

Романова Галина Эдуардовна, 1979 года рождения, кандидат технических наук, доцент Университета ИТМО, в 2002 окончила Санкт-Петербургский государственный институт точной механики и оптики (Технический университет) (сейчас – Университет ИТМО) по специальности «Оптотехника». В списке научных трудов более 100 статей. Область научных интересов: расчет оптических систем, неизображающая оптика, оптика систем виртуальной и дополненной реальности. E-mail: romanova_g_e@mail.ru.

Нгуен Нгок Шон, 1993 года рождения, в 2019 году окончил Университет ИТМО по специальности «Прикладная оптика». Является аспирантом факультета «Институт ВИТШ» Университета ИТМО. Область научных интересов: расчет оптических систем, обработка изображения. E-mail: sonitmo@gmail.com.

ГРНТИ: 29.31.29

Поступила в редакцию 12 января 2023 г. Окончательный вариант – 4 февраля 2023 г.

Third-order aberration analysis of a Fresnel lens

G.E. Romanova¹, N.S. Nguyen¹

¹ ITMO University, St. Petersburg, Russia

Abstract

This paper presents expressions for the third-order aberrations of a Fresnel surface (Seidel coefficients). The formulas are derived in a form that allows analytical aberration analysis to be performed at the stage of layout and preliminary design of a system composed of both classical and Fresnel surfaces. In addition to the five major monochromatic Seidel aberrations of the classical surfaces and the line coma which was described for the Fresnel-type surfaces, another aberration, called quadratic astigmatism, is described in this paper. Although the obtained expressions are an approximation for the third-order aberration domain, i.e. higher-order aberrations are ignored, they provide sufficient accuracy in practice, which is also shown in the paper. The derived expressions can be applied to the analysis of aberrations in schemes using a Fresnel lens, which makes it possible to identify the areas of rational use of elements of this type.

Keywords: Seidel coefficients, Fresnel surface, line coma, quadratic astigmatism.

Citation: Romanova GE, Nguyen NS. Third-order aberration analysis of the Fresnel lens. *Computer Optics* 2023; 47(4): 567-571. DOI: 10.18287/2412-6179-CO-1276.

Authors' information

Galina Eduardovna Romanova, (b. 1979), Candidate of Technical Sciences, Associate Professor at ITMO University, in 2002 graduated from the St. Petersburg State Institute of Fine Mechanics and Optics (Technical University) (now ITMO University) with a degree in Optotechnics. The list of scientific papers contains more than 100 articles. Research interests: optical systems design, non-imaging optics, optics of virtual and augmented reality systems. E-mail: romanova_g_e@mail.ru.

Ngoc Son Nguyen, (b.1993) graduated from St. Petersburg National Research University of Information Technologies, Mechanics and Optics (ITMO University) in 2019, majoring in Applied Optics. Currently he is a postgraduate student at the Higher School of Engineering and Technology at ITMO University. Research interests: optical design, image processing. E-mail: sonitmo@gmail.com.

Received January 12, 2023. The final version – February 4, 2023.
