## АППАРАТУРА ДЛЯ ИССЛЕДОВАНИЙ И МЕТОДЫ ИЗМЕРЕНИЙ

УДК 681.787

## В.Г. Максимов, И.Г. Половцев

## ВЛИЯНИЕ ПОЛОЖЕНИЯ ПЛОСКОСТИ НАБЛЮДЕНИЯ НА ПОГРЕШНОСТЬ ИНТЕРФЕРОМЕТРА С СОВМЕЩЕННЫМИ ВЕТВЯМИ

Обсуждается вопрос о влиянии положения плоскости наблюдения интерференционной картины на погрешность контроля оптических деталей в интерферометре с совмещенными ветвями. Предложена методика выбора положения плоскости наблюдения интерференционной картины.

Схема интерферометра с совмещенными ветвями [1] наиболее часто используется для контроля качества оптических поверхностей. Среди достоинств этой схемы можно отметить такие, как простота изготовления и юстировки, универсальность оптической схемы и др. Интересной особенностью данного типа интерферометров является также устойчивость результата измерений к остаточным аберрациям измерительной ветви. Подробно этот вопрос рассмотрен в работе [4], в которой показано, что погрешность интерферометра с совмещенными ветвями хотя и существено меньше остаточной аберрации осветительной ветви, тем не менее не равна нулю из-за трансформации остаточной аберрации на длине рабочего плеча интерферометра. Помимо рассмотренных в [4] геометрических факторов, как-то: действующее относительное отверстие, длина рабочего плеча, можно ожидать, что на качестве измерений будет сказываться и положение плоскости наблюдения интерференционной картины.

Деформация волнового фронта при его перемещении на расстояние  $\Delta r_0$  описывается соотношением [1]:

$$\Delta N_0 = \frac{\Delta r_0}{2} \left( \frac{\delta S'}{r_0} \right)^2 \sin^2 u',\tag{1}$$

где  $\delta S'$  — продольная сферическая аберрация волнового фронта с параксиальным радиусом кривизны  $\Delta r_0$ ; u' — угол между лучом, идущим от рассматриваемой точки, и оптической осью (рис. 1).

Предполагая, что  $\Delta r_0$  — расстояние от поверхности (эталона или контролируемой детали);  $r_0$  — радиус кривизны этой поверхности;  $\delta S'$  — продольная остаточная сферическая аберрация, и применяя (1) последовательно к эталонному и рабочему волновому фронту, можно рассчитать, как погрешность интерферометра  $\Delta W_{\rm Makc}$  зависит от положения плоскости наблюдения. Пример такой зависимости представлен кривой 4 на рис. 2,a. На достаточном удалении от каустики  $\Delta W_{\rm Makc}$  изменяется незначительно (тысячные доли процента) относительно  $\Delta W_{\rm Makc}$  в плоскости эталонной поверхности, но существенно увеличивается по мере приближения к каустике. Соотношение

(1) получено с использованием ряда приближений [1], поэтому была предпринята попытка получения более достоверного результата.

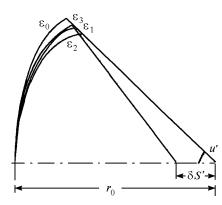


Рис. 1. Расположение волновых фронтов в рабочей части интерферометра

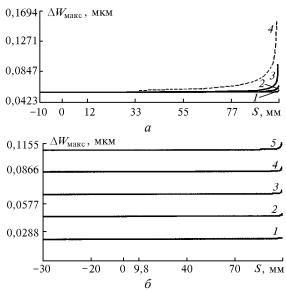


Рис. 2. Зависимость погрешности интерференционных измерений  $\Delta W_{\rm макс}$  от положения плоскости наблюдения интерференционной картины S при  $R_{\rm sr}=100$  мм и a – при различных диаметрах входного зрачка эталонной поверхности  $D_p$ , мм: I – 100, 2-60, 3-20, 4-100 (с применением соотношения (1));  $\delta$  – при  $D_p=100$  мм и при различных значениях остаточной аберрации  $W_{\rm os}$ :  $I-0,4\lambda, 2-0,8\lambda, 3-1,2\lambda, 4-1,6\lambda, 5-2\lambda$ 

Наибольший вклад в погрешность интерферометра с совмещенными ветвями вносит сферическая аберрация третьего порядка [4]. Это обстоятельство дает основание ограничиться рассмотрением только этой аберрации.

На рис. 1 показано взаиморасположение опорного  $\varepsilon_1$  и предметного  $\varepsilon_2$  волновых фронтов относительно сферы сравнения  $\varepsilon_0$ , при внесении сферической аберрации в освещающий пучок; фронты имеют в сечении вид  $W_1 \, \rho^4$  и  $W_2 \, \rho^4$  [3], где  $W_1 \, u \, W_2$  — коэффициенты сферической аберрации фронтов  $\varepsilon_1$  и  $\varepsilon_2$ , разница между которыми обусловлена трансформацией остаточной аберрации на расстоянии от эталонной до контролируемой поверхности. Обычно интерферометр настраивается по минимуму искривления интерференционных полос, т.е. центр контролируемой оптической поверхности находится в плоскости наилучшей установки. В этом случае предметным будет фронт  $\varepsilon_3$ , имеющий вид

$$W_2 \rho^4 - W_3 \rho^2$$
,

где  $W_3$  — коэффициент дефокусировки, обусловленной смещением центра контролируемой поверхности относительно плоскости Гаусса. Разность хода  $\Delta W$  между опорным и предметным фронтами распределится по сечению пучка, как на рис. 3, а максимальная разность  $\Delta W_{\text{макс}}$  и будет составлять аберрационную погрешность интерференционных измерений для фиксированного положения плоскости наблюдения.

Чтобы рассчитать трансформацию  $\Delta W_{\text{макс}}$  при изменении положения плоскости наблюдения, нужно оценить деформацию волновых фронтов  $\epsilon_1$  и  $\epsilon_3$  при движении их вдоль оптической оси. Воспользуемся прямым моделированием волновых фронтов  $\epsilon_1$  и  $\epsilon_3$  на расстоянии S от плоскости эталонной поверхности путем интерполяции их по массиву точек, координаты которых получены исходя из условия равенства эйконалов при распространении волнового фронта в

однородной среде. Затем рассчитаем  $\Delta W_{\rm макс}$ , вычисляя при помощи простых итераций расстояние между точками, в которых луч, проходящий через центр сферы сравнения, пересекает фронты  $\epsilon_1$  и  $\epsilon_3$  в положении S. Заданная точность (порядка  $10^{-10}$ ) указанных численных методов позволяет достаточно точно оценить погрешность интерферометра  $\Delta W_{\rm макс}$ , обусловленную сферической аберрацией третьего порядка.

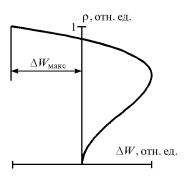


Рис. 3. Зависимость  $\Delta W$  от  $\rho$  — высоты точки пересечения лучом плоскости входного зрачка эталона — при условии, что контролируемая деталь находится в плоскости наилучшей установки

Результаты расчета для различных величин  $\Delta W_{\rm oa}$  остаточной сферической аберрации и параметров рабочей ветви интерферометра приведены на рис. 2 и в таблице. Здесь  $D_p$  — диаметр выходного зрачка эталона;  $R_{\rm эт}$  — радиус кривизны эталонной поверхности; S — положение плоскости наблюдения относительно эталона.

Из таблицы видно, что стабильность  $\Delta W_{\rm макс}$  сохраняется в широком диапазоне S. Разница погрешности, вдали от каустики, при больших значениях остаточной аберрации составляет  $5\cdot 10^{-4}$  мкм. Это достаточно малая величина, чтобы ею пренебречь даже в высокоточном интерферометре. В непосредственной близости к каустике (см. рис. 2) имеет место увеличение  $\Delta W_{\rm макс}$ , связанное с увеличением взаимной кривизны фронтов  $\epsilon_1$  и  $\epsilon_3$ .

 $\Delta W_{\text{макс}}$ , мкм, для  $D_p = 100$  мм,  $W_{\text{oa}} = 2\lambda$ 

Относительное отверстие	S					
	$-10R_{\scriptscriptstyle  m 9T}$	$-R_{\scriptscriptstyle \mathrm{9T}}$	0	$0.5R_{\scriptscriptstyle \mathrm{9T}}$	$1,5R_{\scriptscriptstyle \mathrm{9T}}$	$10R_{\scriptscriptstyle  m 9T}$
1/1 1/10	0,1080812 0,1080812	0,1080815 0,1080816	0,1080818 0,1080818	0,1081143 0,1085204	0,1080813 0,1080814	0,1080809 0,1080812

Таким образом, проведенный расчет показал, что интерферометр с совмещенными ветвями имеет такие достоинства, как устойчивость к расфокусировке наблюдательной системы и постоянство погрешности при изменении положения плоскости наблюдения в широких пределах. Результаты, полученные с использованием соотношения (1), не противоречат этому выводу и являются оценкой погрешности сверху. Следовательно, с точки зрения влияния остаточных аберраций на качество интерференционных измерений, поло-

жение плоскости наблюдения в интерферометре с совмещенными ветвями может быть выбрано произвольно вдали от каустики.

Традиционно разработчики интерферометров идут по следующему пути. Плоскость наблюдения помещается в плоскости входного зрачка контролируемой детали, обеспечивая при этом возможность перефокусировки (в зависимости от значения  $R_{\kappa, \mu}$ ) и зуммирования (для обеспечения масштаба) в наблюдательной части [7]. Однако в этом случае весьма про-

блематичным представляется возможность коррекции дисторсионных масштабных искажений интерференционной картины, поскольку из-за перефокусировки и зуммирования изменяется схема наблюдательной части, а значит, и значение дисторсии.

Помимо этого при контроле высокоапертурных оптических деталей часто встречается ситуация, когда апертура интерферограммы определяется диаметром зрачка эталонной поверхности, и тогда дифракционные явления на краю эталона будут съедать часть информации о контролируемой детали, но на этот раз не на краю, а в пределах светового диаметра.

Поэтому более перспективной представляется схема, когда плоскость наблюдения расположена в плоскости входного зрачка эталонной поверхности. В этом случае отпадает необходимость перефокусировки наблюдательной системы, так как плоскость наблюдения фиксирована. Учет дисторсионных искажений в этом случае может быть выполнен достаточно про-

сто, например путем цифровой калибровки интерференционного поля.

Результаты, приведенные выше, дают основание для применения этой схемы наблюдения.

- 1. Пуряев Д.Т. Методы контроля оптических асферических поверхностей. М.: Машиностроение, 1976. 261 с.
- 2. *Коломийцев Ю.В.* Интерферометры. Л.: Машиностроение. Ленингр. отд-ние, 1976. 296 с.
- 3. Сокольский М.Н. Допуски и качество оптического изображения. Л.: Машиностроение. Ленингр. отд-ние, 1989. 221 с.
- 4. *Максимов В.Г., Половцев И.Г.* Влияние остаточных аберраций на погрешность интерферометра с совмещенными ветвями // Оптика атмосферы и океана. 1996. Т. 9. N 8. C. 1131 1136.
- Духопел И.И., Симоненко Т.В. Деформация интерференционных полос при неточной фокусировке на исследуемый объект // ОМП. 1977. N 11. C. 18.
- Коломийцева Т.С. Искажение интерференционной картины при контроле сферических поверхностей // ОМП. 1990. N 12. C. 15.
- 7. Mark IV XP Interferometer sistem. Рекламный проспект фирмы L.O.T. GmbH. Darmstad.

Конструкторско-технологический институт «Оптика», Томск

Поступила в редакцию 11 июля 1997 г.

V.G. Maksimov, I.G. Polovisev. Influence of Position of Observation Plane on the Error of Fiseau Interferometer.

Influence of observation plane position on the error of the optical elements control by Fiseau interferometer is discussed. We propose a technique to choice the plane position for observation of interferation pattern.