Математическое моделирование процесса передачи сигнала в оптической системе датчика линейных перемещений

М.В. Шишова^а, С.Б. Одиноков^а, Д.С. Лушников^а, А.Ю. Жердев^а, О.А. Гурылев^а

^а Московский государственный технический университет им. Н.Э. Баумана, 105005, 2-я Бауманская ул., 5, стр. 1, Москва, Россия

Аннотация

Рассматривается возможность применения прецизионных дифракционных решеток в оптической системе линейного энкодера. Анализ интерференционного поля проводится с целью математического моделирования процесса преобразования сигнала в системе. Исследуется сохранение фазовых соотношений в генерируемых сигналах при малом смещении подвижной решётки, приводящих к изменению интенсивности света в рабочем направлении. Представлен макет датчика, разработанный на основе исследуемой оптической системы.

Ключевые слова: датчики линейных перемещений; оптические энкодеры; датчики интерференционного типа; дифракционные решетки; дифракционные оптические элементы

1. Введение

Высокие требования к точности перемещений обуславливают необходимость применения ультрапрецизионных датчиков различных типов в современных прецизионных устройствах. На сегодняшний день измерения перемещений с нанометровой погрешностью обеспечиваются энкодерами открытого типа, работающими на основе интерференционного метода. Отличает этот метод применение высокочастотной дифракционной решетки в качестве эталонной шкалы, которая перемещается относительно оптической головки датчика с другой дифракционной решёткой-шкалой. Конструкции подобных измерителей строится на основе оптической интерференционной схемы. В работе исследуется один из вариантов подобных схем, где в качестве делителя пучка применяется пропускающая фазовая дифракционная решетка, как показано на рис. 1. При симметричном профиле рельефа можно добиться высоких и равных эффективностей в «+1» и «-1» порядках дифракции при нормальном падении излучения на шкалу, что повысит контраст анализируемого интерференционного поля.

Исследуемый принцип измерения перемещения основан на внесении фазового сдвига в интерференционный сигнал. Модуляция фазы при этом обеспечивается смещением одной высокочастотной дифракционной решетки относительно другой. Распределение интенсивности в плоскости каждого из четырех фотоприемников представляет собой гармоническую функцию координаты смещения. Данная работа посвящена определению этих зависимостей.

2. Описание оптической схемы

К настоящему моменту в литературе представлено множество различных интерферометрических оптических схем, применяемых в энкодерах [2–5]. В данной работе математически описывается процесс передачи оптического сигнала в схеме, показанной на рис. 1. Излучение от лазерного светодиода с длиной волны $\lambda = 660$ нм коллимируется с помощью объектива *I* и диафрагмируется (2). Затем делится по амплитуде на пропускающей фазовой дифракционной решетке *3* с частотой 1000 лин/мм и преобразуется на отражательной дифракционной решетке *4* с такой же частотой. Далее изучение с помощью решетки *3* перенаправляется в приемники излучения 5–8, в плоскости каждого из которых наблюдается интерференция.

3. Анализ хода лучей

Взаимодействие компонентов оптической схемы иллюстрирует рис. 2. Схема показана развернуто, чтобы избежать путаницы [1].

Излучение от светодиода после прохождения пропускающей дифракционной решетки ($\mathcal{AP} I$) распространяется в трех направлениях: «+1» и «–1» порядках дифракции, а также в пропускнаие («0» порядок). $\mathcal{AP} I$ сконструирована таким образом, чтобы прошедший луч опережал дифрагировавшие по фазе на величину φ . Далее излучение дифрагирует на отражательной дифракционной решетке ($\mathcal{AP} 2$), выполняющей роль шкалы в датчике. $\mathcal{AP} 2$ подвижна, и вносит фазу 2π при перемещении на один период d. Тогда при перемещении на величину x внесенная фаза равна:

$$\Omega=\frac{2\pi x}{d},$$

причем данный сдвиг фазы прибавляется к текущему при дифракции в положительном направлении (+ Ω) и вычитается при дифракции в отрицательном (- Ω). После прохождения \mathcal{AP} 2 происходит повторное преобразование излучения на \mathcal{AP} 1. В прошедшие пучки снова вносится положительная фаза φ . Таким образом, волны, распространяющиеся в одном

направлении, интерферируют в плоскости фотодиодов. В предложенной оптической схеме в силу симметрии обеспечивается равенство оптических путей интерферирующих пучков. На практике геометрическая разность хода не должна превышать нескольких микрометров.



ИИ — источник излучения; 1 — колиматор; 2 — дифрагма; 3 — пропускающая фазовая дифракционняа решетка с периодом d; 4 — отражательная фазовая дифракционняа решетка с периодом d; 5–8 — фотодиоды; θ — угол дифракции в «±1» порядках





Рис. 2. Ход лучей вразвернутой оптической схеме.

В направлении «+1» порядка дифракции интерферируют волны со сдвигами фаз – Ω и 2 ϕ + Ω , «0» порядке интерферируют две волны со сдвигами фаз – Ω + ϕ и Ω + ϕ и в направлении «–1» порядка дифракции интерферируют волны со сдвигами фаз Ω и 2 ϕ – Ω . Наблюдаем постоянство разности фаз. Каждый сигнал может быть представлен функцией комплексной амплитуды:

$$U = U_{\max} \exp(i\psi)$$

Амплитудный множитель U_{max} в каждом из случаев формируется путем деления амплитуды исходного излучения в соответствии с дифракционными эффективностями и коэффициентами пропускания по ходу распространения излучения. Предположим, что дифракционные решетки формируют равномерное распределение в порядки дифракции. Поэтому будем рассматривать интерференцию нормированных волн.

Результирующая интенсивность двух интерферирующих волн с амплитудами $U_A = |U_A| \exp(i\psi_A)$ и $U_B = |U_B| \exp(i\psi_B)$ определяется известным соотношением:

$$I = U \cdot U^* = \left| U_A \right|^2 + \left| U_B \right|^2 + 2 \left| U_A \right| \left| U_B \right| \cos\left(\psi_B - \psi_A \right)$$

Тогда:

1) Результирующая комплексная амплитуда и соответствующая интенсивность в «+1» порядке (ФД 1):

$$U_{i+1} = \exp\left[-i\Omega\right] + \exp\left[i\left(2\varphi + \Omega\right)\right], \quad I_{i+1} = U_{i+1} \cdot U_{i+1} = 2\left[1 + \cos\left(2\Omega + 2\varphi\right)\right] = 2\left[1 + \cos\left(\frac{4\pi x}{d} + 2\varphi\right)\right].$$

2) Результирующая комплексная амплитуда и соответствующая интенсивность в «О» порядке (ФД 2):

$$U_{0} = \exp\left[i\left(\varphi - \Omega\right)\right] + \exp\left[i\left(\varphi + \Omega\right)\right], \quad I_{0} = U_{0} \cdot U_{0}^{*} = 2\left[1 + \cos\left(2\Omega\right)\right] = 2\left[1 + \cos\left(\frac{4\pi x}{d}\right)\right].$$

Результирующая комплексная амплитуда и соответствующая интенсивность в «О» порядке (ФД 3):

$$U_{0'} = \exp\left[i\left(\varphi - \Omega\right)\right] + \exp\left[i\left(\varphi + \Omega\right)\right], \quad I_{0'} = U_{0'} \cdot U_{0'}^* = 2\left[1 - \cos\left(2\Omega\right)\right] = 2\left[1 - \cos\left(\frac{4\pi x}{d}\right)\right].$$

Результирующая комплексная амплитуда и соответствующая интенсивность в «−1» порядке (ФД 4):

$$U_{-1} = \exp[i\Omega] + \exp[i(2\varphi - \Omega)], \quad I_{-1} = U_{-1} \cdot U_{-1}^* = 2[1 + \cos(2\Omega - 2\varphi)] = 2\left[1 + \cos\left(\frac{4\pi x}{d} - 2\varphi\right)\right].$$

При обеспечении вносимой фазы $\varphi = \pi/4$ получаем равномерную локализацию четырех сигналов по периоду, как показано на рис. 3. Фигура Лиссажу получаемая от сигналов I_{+1} и I_0 имеет форму окружности (разность фаз равна $\pi/2$).



Рис. 3. Получаемые нормированные сигналы.

Применение дифракционной решетки для модуляции сигнала переносит его в область частот вдвое выше исходной. Тогда период функции перемещения будет в два раза меньше периода эталонной шкалы (*d*/2). Фотодиоды создают сдвинутые по фазе гармонические сигналы напряжения, соответствующие вычисленным интенсивностям, которые при дальнейшем усилении и оцифровке могут быть интерполировны с высокой степенью точности.

4. Экспериментальные результаты

Описанная оптическая схема воплощена в макете датчика линейных перемещения. Фотография стенда по контролю параметров оптических сигналов представлена на рис. 4. Характеристики макетного образца исследуются в сравнении с зарубежным аналогом оптического энкодера открытого типа фирмы Heidenhain. Контроль параметров полученных интерференционных сигналов на первом этапе производится с помощью осциллографа. На рис. 5 показаны экспериментально полученные сигналы. Эллиптическая форма фигуры Лиссажу свидетельствует о сохранении постоянства разности фаз.



Рис. 4. Макет датчика линейных перемещений.



Рис. 5. Изображение сигналов на осциллографе.

5. Заключение

Полученные зависимости сигнала перемещения согласуются с экспериментальными данными. Задача установления допустимых погрешностей в оптической системе датчика линейных перемещений может быть решена с применением модели дифракции в произвольной системе координат [6, 7].

Благодарности

Работа выполнена в МГТУ им. Н.Э. Баумана при финансовой поддержке Минобрнауки России в рамках выполнения Соглашения о предоставлении субсидии № 14.577.21.0197 (ID RFMEFI57715X0197).

Литература

- [1] Teimel, A. Technology and applications of grating interferometers in high-prescision measurement // Precision Engeneering. 1992. Vol. 14, No. 4.
- [2] Коротаев, В.В. Оптико-электронные преобразователи линейных и угловых перемещений. Часть 1. Оптико-электронные преобразователи линейных перемещений: Учебное пособие / В.В. Коротаев, А.В. Прокофьев, А.Н. Тимофеев. СПб.: НИУ ИТМО, 2012. 114 с.
- [3] Комоцкий, В.А. Исследование датчика линейных перемещений на основе двух фазовых дифракционных решеток / В.А. Комоцкий, В.И. Корольков, Ю.М. Соколов // Автометрия 2006. Т. 42, №6. С. 105 112.
- [4] Jourlin, Y. Compact diffractive interferometric displacement sensor in reflection / Y. Jourlin, J. Jay, O. Parriaux // Precision Engineering 2002. Vol. 26
- [5] Щеулин, А.С. Применение объемной голографической решетки в кристалле CaF₂ для измерения линейного перемезения с нанометровой точностью / А.С. Щеулин, А.Е.Агневакс, А.К. Купчиков, Е.Б. Верховский, А.И.Рысин // Оптика и спектроскопия – 2014.– Т. 17, №6. – С. 1005 – 1011.
- [6] Жердев, А.Ю. Модель дифракции излучения на дифракционной решётке в произвольной системе координат для анализа погрешностей расположения элементов оптических систем / А.Ю. Жердев, С.Б. Одиноков, Д.С. Лушников, В.Е. Талалаев, М.В. Шишова // Голография. Наука и практика: 13-я международная конференция «ГолоЭкспо 2016»: Тезисы докладов. 2016. С. 291–294.
- [7] Гурылев, О.А., Одиноков, С.Б., Лушников, Д.С., Жердев, А.Ю., Шишова, М.В. VI Всероссийская конференция по фотонике и информационной оптике: Сборник научных трудов, М.: НИЯУ МИФИ, 2017. — С. 280–281.