Е.В. ЛЕУН А.Е.ШАХАНОВ С.Ю.САМОЙЛОВ А.Ю.КОЛОБОВ

АО «НПО Лавочкина», Московская область, г. Химки

ОСНОВЫ СОВЕРШЕНСТВОВАНИЯ СХЕМОТЕХНИКИ ВЫСОКОТОЧНЫХ БЫСТРОДЕЙСТВУЮЩИХ АКУСТООПТИЧЕСКИХ ЛАЗЕРНЫХ ИНТЕРФЕРОМЕТРОВ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ С ЧАСТОТНЫМ СОГЛАСОВАНИЕМ СОСТАВЛЯЮЩИХ БЛОКОВ И ДВОЙНОГО ГЕТЕРОДИНИРОВАНИЯ НА ЭТАПЕ ФОТОПРЕОБРАЗОВАНИЯ

В статье рассматриваются развитие схемотехники акустооптических (AO) лазерных интерферометров перемещений (ЛИП) и достижимые ими значения разрешающей способности. Обсуждаются вопросы частотного согласования блоков AO ЛИП: AO модулятора, фотоприемного устройства (ФПУ) и генератора частоты. Изучаются особенности фотопреобразования ФПУ при его освещении тремя пространственно совмещенными оптическими потоками. Из них два потока разночастотные и созданы в результате дифракции в AO модуляторе и используются для измерения фазового набега от контролируемых смещений объекта. Третий оптический поток является амплитудно-модулированным с частотой модуляции, близкой к разностной частоте первых двух оптических потоков. Такой прием приводит к двукратному переносу (двойное гетеродинирование) фазового набега от смещений на электрический сигнал разностной частоты между тремя оптическими потоками.

Рассматриваются схемы АО ЛИП с постоянным значением частоты амплитудно-модулированного оптического потока и с ее автоподстройкой. Обсуждаются особенности использования в АО ЛИП охлаждаемых ФПУ.

Ключевые слова: лазерный интерферометр перемещений, гетеродинирование оптических сигналов, шумы фотоприемника, джиттер генератора, фильтрация сигнала, охлаждаемый фотоприемник, автоподстройка частоты.

Введение. Совершенствование технических характеристик лазерных интерферометров перемещений (ЛИП), в частности, разрешающей способности и быстродействия, скорости движений контролируемых изделий является основой задела в высокотехнологическом импортозамещающем производстве в период санкций и в итоге высокотехнологической независимости России. Такие перспективные ЛИП востребованы при контроле параметров формы сверхвысокоточных зеркал космических радиотелескопов, координатных измерений на координатных измерительных машинах, в приборо-, машино-, станкостроении, а также в опто- и микроэлектронике, зондовой микроскопии, нанотехнологиях, медицине и микробиологии, атомной физике и других быстроразвивающихся высоких технологиях [1-22]. К настоящему времени перспективны ЛИП

с разрешающей способностью субпикометрических значений [16, 18—21] и скорости движений до нескольких метров в секунду.

В [15, 16] исследуются двухканальные ЛИП с акустооптической (АО) модуляцией оптического потока для старт-стопных перемещений в два этапа с «медленными точными» и «быстрыми грубыми» измерениями. Показано, что достижение разрешающей способности менее 1 пикометра возможно при рабочих частотах не более 27 – 30 МГц.

Составляющие блоки АО ЛИП могут иметь разные параметры. Так, современные малошумящие фотоприемные устройства (ФПУ) работают, как правило, на частотах не выше 25–30 МГц. Возможно использование охлаждаемых ФПУ с минимальным уровнем шумов. Некоторые АО модуляторы работают на частотах 30–60 МГц. И, как видно, возможно большое количество схемных решений АО ЛИП для различных задач измерения смещений с разными точностными и скоростными параметрами. Это расширяет арсенал используемых комплектующих, обусловливая необходимость их частотного согласования для создания задела схемных решений перспективных высокоточных быстродействующих АО ЛИП.

Поэтому вопросы совершенствования схемотехники, обеспечения задела перспективных схемных решений при частотном согласовании всех блоков АО ЛИП является актуальной задачей. Существующие в открытой печати публикации недостаточно раскрывают эти вопросы, и данная статья направлена на восполнение этого недостатка.

1. Анализ основных технических параметров составляющих блоков высокоточных и быстродействующих АО ЛИП. Как следует из [15, 16], на разрешающую способность АО ЛИП влияет дрожание фронта сигнала генератора Δt_{gx} по временной шкале, называемое джиттером, и уровень шумов ФПУ. Поэтому важно понимать их ожидаемые значения с учетом современного достигнутого технологического уровня. Для дальнейшего исследования принимается, что уровень шумов лазера, лазерного излучателя и АО модулятора намного ниже, чем у других блоков ЛИП, и ими можно пренебречь.

1.1. Джиттер генераторов частоты для АО ЛИП. Джиттер фронта сигнала генератора по временной шкале $\Delta t_{g_{\#}}$ формирует фазовую погрешность $\Delta \varphi_{g_{\#}}$:

$$\Delta \varphi_{a_{\mathcal{K}}} = 2\pi f \Delta t_{a_{\mathcal{K}}} \tag{1}$$

которую с учетом выражения для погрешности измерений

$$\Delta l = \frac{\lambda \cdot \Delta \varphi}{4\pi} \tag{2}$$

можно записать в виде уравнения

$$\Delta I_{g\mathfrak{K}} = \frac{\lambda \cdot f \Delta t_{g\mathfrak{K}}}{2} \,. \tag{3}$$

Как следует из [23—26], современный минимально достижимый уровень джиттера $\Delta t_{g_{\#}}$ для микросхем массового производства достигает 50 фс. Можно допустить, что в исследовательских целях для единичного производства уровень джиттера $\Delta t_{g_{\#}}$ может быть уменьшен до 30 фс.

С учетом этого были рассчитаны значения рабочей частоты при изменении джиттера Δt_{gx} от 30 до 150 фс с шагом 10 фс и Δl_{gx} от 0,7 пм до 1,0 пм с шагом 0,1 пм в соответствии с выражением, полученным из (3):

$$f = \frac{2\Delta l_{g_{\mathcal{K}}}}{\lambda\Delta t_{g_{\mathcal{K}}}} \,. \tag{4}$$

Как видно из графиков (рис. 1), при $\Delta t_{g_{\#}} = 30$ фс реально достижение значений частоты генератора f_r от ≈75 МГц (при $\Delta l_{g_{\#}} = 0,7$ пм) до ≈105 МГц ($\Delta l_{g_{\#}} = =$ 1,0 пм).

1.2. Шумы ФПУ. Шумы, формируемые ФПУ, также ограничивают разрешающую способность АО ЛИП, а их анализ присутствует во многих подобных исследованиях [4, 9, 11–16].



Рассмотрим влияние шумов наиболее распространенных кремниевых ФПУ [27, 28] и охлаждаемых ФПУ на основе теллурида ртути кадмия (HgCdTe) [29] на разрешающую способность АО ЛИП в видимом и ближнем инфракрасном (ИК) диапазоне длин волн соответственно.

1.2.1. Шумы кремниевых ФПУ в видимом диапазоне длин волн. В [12, 15, 16] был рассмотрен двухблочный АО ЛИП с использованием двух разночастотных кремниевых ФПУ: высокочастотным (ВЧ) и низкочастотным (НЧ) малошумящим, работающими с «быстрым грубым» и «медленным точным» измерительными каналами соответственно. Для расчета достигаемой разрешающей способности для частотного диапазона от 0 до 81 МГц (с учетом удобства расчетов для частот кратных 3: 0, 3, 9, 24, 81 МГц) ранее были определены две ШЧХ для ФПУ в виде кусочно-линейных функций (рис. 2) [15]:

«пессимистическая» для верхней границы уровня шумов

$$P_{NEP \ H^{q}}'(f) = \begin{cases} 0.00385f + 0.0075, & f \le 24 \ M\Gamma \Pi, \\ 0.174f - 4.068, & f > 24 \ M\Gamma \Pi, \end{cases}$$
(5)

и «оптимистическая» для нижней границы уровня шумов

$$P_{NEP \, HY}''(f) = \begin{cases} 0,00385f + 0,0075, & f \le 24 \, \text{M}\Gamma\Pi, \\ 10^{0,0351f - 1,842}, & f > 24 \, \text{M}\Gamma\Pi. \end{cases}$$
(6)

Однако эти ШЧХ трудно использовать для расчетов. Поэтому была определена ШЧХ ФПУ по имеющимся справочным значениям шумов для пяти значений частот, максимально близким к вышеуказанным (в МГц): $P_{_{NEP}}(1) = 0,0075 \cdot 10^{-12}$ Вт Γ ц $^{-1/2}$, $P_{_{NEP}}(3) = 0,0075 \cdot 10^{-12}$ Вт Γ ц $^{-1/2}$, $P_{_{NEP}}(3) = 0,0075 \cdot 10^{-12}$ Вт Γ ц $^{-1/2}$, $P_{_{NEP}}(10) = 0,0375 \cdot 10^{-12}$ Вт Γ ц $^{-1/2}$, $P_{_{NEP}}(80) = 10 \cdot 10^{-12}$ Вт Γ ц $^{-1/2}$ [28]. Искомая зависимость шумов $P_{_{NEP}}(f)$ для диапазона частот вплоть до 80 МГц составлена на основе кубической функции (рис. 2):

$$P_{NEP}(f) = 30,8 \cdot 10^{-6} f^3 - 102,7 \cdot 10^{-5} \cdot f^2 + 102,2 \cdot 10^{-4} f + 5,5 \cdot 10^{-3}.$$
 (7)

Но для более точных расчетов $P_{_{NEP}}(f)$ в узком диапазоне частот 0...25 МГц удобнее использовать зависимостью шумов $P_{_{NEP}}(f)$, составленную на основе четырех точек $P_{_{NEP}}(1)$, $P_{_{NEP}}(3)$, $P_{_{NEP}}(10)$ и $P_{_{NEP}}(25)$:

109

ОМСКИЙ НАУЧНЫЙ ВЕСТНИК № 3 (183)



$$P_{NEP}(f) = -201 \cdot 10^{-7} f^3 -$$

-75,71 \cdot 10^{-5} f^2 - 27,676 \cdot 10^{-4} f + 9,53 \cdot 10^{-3}. (8)

Таким образом, с помощью этой ШЧХ для нужной частоты можно определить уровень шумов $P_{\scriptscriptstyle NEP}(f)$, соотношение сигнал/шум Q и рассчитать фазовую погрешность по формуле [15, 16]:

$$\Delta \phi_{\phi n} = \frac{2P_{NEP}}{\pi} \sqrt{\frac{\Delta f_{\phi ny}}{k_{\nu c}}} \tag{9}$$

и, соответственно, с учетом формулы (2), шумовую составляющую погрешности измерения перемещений Δl_{u} :

$$I_{iuu} = \frac{\lambda \cdot P_{NEP}}{\pi} \sqrt{\frac{\Delta f_{\phi ny}}{k_{\mu oc}}}$$
(10)

где $k_{\text{вос}} = \frac{SP_0^2 \gamma_{cs}^2 \gamma_{on} \gamma_{u_{3M}}}{k_{onm} + 2S}$ — коэффициент юстировки АО ЛИП, $\Delta f_{\phi ny}$ — ширина АЧХ ФПУ.

При использовании в ЛИП ФПУ с интегрированным предусилителем FPD310-FV (MenloSystems) с $P_{_{NEP}}$ = 30·10⁻¹² Вт·Гц^{-1/2} разрешающая способность составила $\Delta l_{pc} = 1,1$ нм [9]. Полученное значение пропорционального соотношения $P_{_{NEP}} - \Delta l_{_{pc'}}$ согласно формуле (10), позволяет получить оценки составляющей погрешности измерения от шумов ФПУ Δ*l* и для других значений P_{NEP}, используя это выражение (табл. 1): $\Delta l_{m}(1) = 0,27 \text{ пм}, \Delta l_{m}(3) = 0,27 \text{ пм}, \Delta l_{m}(10) =$ =1,35 пм, Δ*l*...(25) = 3,61 пм для ФПУ А-СИВЕ-S-500-01, A-CUBE-S-500-03, A-CUBE-S-500-10, A-CUBE-S-500-25 соответственно и $\Delta l_m(80) = 472,22$ пм для ФПУ ОЕ-300-SI-10. И за счет применения формулы (8) для аппроксимированной ШЧХ ФПУ находим значение частоты оптических сигналов для значения $\Delta l_m =$ =1 пм, составляющее ≈8,5 МГц. Полученное значение позволяет понять потенциально достижимый технический уровень ЛИП при использовании современных малошумящих кремниевых ФПУ.

1.2.2. Уровень шумов охлаждаемых ФПУ в ИК guanaзоне длин волн. Снижение шумов ФПУ возможно при их охлаждении за счет использования охлаждающего элемента Пельтье с термодатчиком для создания системы обратной связи стабилизации температуры фотоприемного кристалла. Как правило, она поддерживается на уровне 200-230 К [29]. Для таких ФПУ приводят т.н. удельную обнаружительную способность $D^*(\lambda_{\max})$ (в см $\Gamma q^{1/2}$ /Вт), где λ_{\max} — длина волны максимума чувствительности ФПУ [29]. Искомый параметр P_{NEP} (в Вт/ $\Gamma q^{1/2}$) связан с $D^*(\lambda_{\max})$ и корнем из площади фотоприемного кристалла \sqrt{S} [30], которая для квадратной его формы равна длине стороны $l_{\kappa p}$: $\sqrt{S_{\kappa p}} = l_{\kappa p}$, позволяя записать следующее уравнение:

$$P_{NEP} = \frac{\sqrt{S_{\kappa p}}}{D'(\lambda_{\max})} = \frac{l_{\kappa p}}{D'(\lambda_{\max})} .$$
(11)

Тогда погрешность измерения Δl_{u} из-за шумов таких охлаждаемых ФПУ примет вид:

$$\Delta I_{uv} = \frac{\lambda \cdot I_{\kappa p}}{2\pi^2 \cdot D(\lambda_{\max})} \sqrt{\frac{\Delta f}{k_{\mu c}}} \quad . \tag{12}$$

Расчеты значений Δl_w , проведенные для нескольких охлаждаемых ФПУ с учетом вышесказанного и их длин волн максимума чувствительности также представлены в табл. 1. Как видно, они не позволяют достичь значений лучше, чем $\Delta l_w = 5,5 - 16,7$ пм.

Как видно из результатов приведенных выше расчетов, применение в составе АО ЛИП охлаждаемых ФПУ на основе теллурида ртути кадмия не позволяет достичь более высокой разрешающей способности, чем кремниевых ФПУ. Далее рассматриваются особенности схемотехники АО ЛИП с понижением частоты сигнала за счет двойного гетеродинирования, под которым понимается фотопреобразование трех входных разночастотных оптических потоков: двух дифракционных E(0) и E(+1) и дополнительного амплитудно-модулированного.

Это двойное снижение частоты дает возможность использовать ФПУ с меньшей частотой сигнала и меньшим уровнем собственных шумов. При этом обсуждаются два типа схемотехники АО ЛИП с постоянным и переменным значением частоты амплитудно-модулированного потока (гетеродина) и, соответственно, с переменной и постоянной значениями частот фотопреобразования.

2. Состав и принцип действия АО ЛИП с двойным гетеродинированием оптических сигналов на входе ФПУ с фиксированной частотой гетеродина. Один из вариантов АО ЛИП данного типа по схеме с АО модулятором «на входе», работающий с дифракцией света в режиме Брэгта с фор-

Технические характеристики ФПУ для использования в АО ЛИП

№	Модель ФПУ	Длина волны λ, мкм	Частота сигнала, МГц	Размер крис- талла, мм	Обнаружительная способность $D^*(\lambda_{\max}),$ $10^9 \cdot см \cdot \Gamma q^{1/2}/Bт$	Уровень шумов Р _{мер} , 10 ⁻¹² ·Вт/Гц ^{1/2}	Погрешность ^{5,} Ді _ш , пм
Неохлаждаемые ФПУ							
1	A-CUBE-S-500-011	0,65	1,00	-	_	0,00751	0,27
2	A-CUBE-S-500-031	0,65	3,00	-	_	0,00751	0,27
3	A-CUBE-S-500-101	0,65	10,00	-	_	0,03751	1,35
4	A-CUBE-S-500-251	0,65	25,00	-	_	0,1001	3,61
5	OE-300-SI-10 ²	0,85	80,00	-	_	10,00 ²	472,22
6	PVI-4-1×1-TO39-NW-36 ³	3,4	6,70	1×1	40	2,50 ⁵	472,22
7	PVI-5-1×1-TO39-NW-36 ³	4,2	6,70	1×1	30	3,335	777,78
Охлаждаемые ФПУ							
8	PVI-2TE-4-I×I-TO8-wAl ₂ O ₃ -36 ³	3,5	10,00	1×1	400	0,2505	48,61 ^x
9	PVI-2TE-5-1×1-TO8-wAl ₂ O ₃ -36 ³	4,2	12,50	1×1	200	0,5005	116,67 ^x
10	PV-3TE-3 ^{3,4}	3,0	0,02	0,1×0,1	300	0,0335	5,56 ^x
11	PVI-2TE-3 ^{3,4}	3,0	0,02	1×1	900	0,111 ⁵	18,52 ^x
12	PVI-3TE-3 ^{3,4}	3,0	0,02	1×1	800	0,1255	20,83 ^x
13	PVI-4TE-3 ^{3,4}	3,0	0,02	1×1	1000	0,1005	16,67 ^x
14	PVIA-2TE-3 ^{3,4}	2,9	0,02	1×1	500	0,2005	32,22 ^x

Примечание: 1 — справочные данные взяты из [27];

2 — справочные данные взяты из [28];

3 — справочные данные взяты из [29];

4 — значение параметра дано при частоте оптического сигнала 20 kHz;

5 — данные получены расчетным путем по формулам (10), (11).



Рис. 3. Схемы АО ЛИП с двойным гетеродинированием оптических сигналов на входе ФПУ: общая измерительная схема (а), эквивалентная схема фотопреобразования

мированием нулевого E(0) и первого E(+1) дифракционных порядков, изображен на рис. За. На нем обозначены: лазер 1, АО модулятор 2, оптическая схема 3, подвижная триппель-призма 4, генератор 5, две микролинзы 6 и 7 трехвходового волоконнооптического (ВО) соединителя 8, лазерный излучатель 9, ФПУ 10, фильтр низких частот (ФНЧ) 11 с управляемой внешним сигналом частотой среза f_{фич}, частотный детектор 12, фазовый интерполятор (в дальнейшем — интерполятор) 13, сумматор 14, фазометр малого диапазона (в дальнейшем — фазометр) 15.

Работа измерительной схемы, включающей блоки: ФНЧ 11, частотный детектор 12, интерполятор 13, сумматор 14, фазометр 15 в основе описана в [12-16]. Поэтому далее основное внимание уделено на фотопреобразования оптических сигналов, частотным преобразованиям сигналов и метрологическому анализу.

В процессе работы из излучения лазера 1, следующего через АО модулятор 2, возбуждаемого сигналом $U_1(t) = U_0 \cos 2\pi f_{aom}$ ($f_{aom} = \text{const}$) с первого выхода генератора 5, формируются первый E(+1) и нулевой E(0) разночастотные дифракционные порядки. Они проходят через оптическую систему 3, пространственно в ней разделяются, далее следуя соответственно по маршрутам:

— для потока E(+1): смещаемая на Δl с объектом триппель-призма 4 — микролинза 6 (точка A) — первый вход ВО соединителя 8 — ФПУ 10;

— для потока E(0): микролинза 7 (точка B) \rightarrow второй вход BO соединителя 8 $\rightarrow \Phi \Pi Y$ 10.

Возможность и условия использования оптических волокон в АО ЛИП ранее уже были рассмотрены в [12-14].

Кроме того, оптический поток от лазерного излучателя 9 по сигналу $U_2(t) = U_0 \cos 2\pi f_r$ (где $f_r = f_{aou}/n$, n — коэффициент пропорциональности) со второго выхода генератора 5 амплитудно-модулированный с частотой f_r подается на вход третьего входа ВО соединителя 8 и также следует ФПУ 10.

Первый E(+1) и нулевой E(0) дифракционные оптические потоки интерферируют на оптическом входе ФПУ 10, осуществляя первое гетеродинирование, формируя бегущую интерференцион-f_{gon} — доплеровский набег частоты, возникающий от смещаемой на Δl с объектом триппель-призмы 4. Бегущая интерференционная картина с частотой $f_{aom} \pm f_{qon}$ и оптический поток амплитудно-модулированный с частотой f, освещают ФПУ 10, который фотопреобразует их в выходной электрический сигнал разностной частоты $f_{aon} - f_r \pm f_{aon'}$ осуществляя второе гетеродинирование. При этом производится перенос фазового набега $\Delta \phi(\Delta l)$ от смещения Δl триппель-призмы 4 на разностную частоту $f_{_{aom}} - f_{_{r'}}$ позволяя понизить ее до нужного значения. Эквивалентная схема частотных преобразований АО ЛИП показана на рисунке 3б (f_c — частота света).

2.1. Особенности двойного гетеродинирования. В рассматриваемом АО ЛИП заложено фотоэлектрическое преобразование разных по физической природе оптических сигналов: двух пространственно совмещенных разночастотных интерферирующих оптических потоков E(0) и E(+1) и амплитудно-модулированного оптического потока, формируемого лазерным излучателем 9. Частотные преобразования спектров сигналов показаны на рис. 4.

Для последующего анализа примем следующее допущение. Частота света f_{c2} (длина волны λ_2) одномодового лазерного излучателя 9 отличается от частоты света f_{c1} (длины волны λ_1) лазера 1 на значение, существенно превышающее максимальную частоту работы ФПУ 10

$$\Delta f_{\lambda} = f_{c2} - f_{c1} = \frac{c}{\lambda_2} - \frac{c}{\lambda_1} =$$
$$= \frac{c(\lambda_1 - \lambda_2)}{\lambda_2 \lambda_1} >> \Delta f_{\phi ny'}$$
(13)

чтобы влиянием разностной частоты лазеров $\Delta f_{_{\!A}}$ можно было пренебречь.

Итак, пройдя каждый по своему вышеописанному маршруту, на входе ФПУ 10 интерферируют два разночастотных дифракционных порядка E(0) и E(+1) (рис. 4a):



Рис. 4. Общий вид спектров сигналов: спектры оптических сигналов на входе ФПУ 10 (а), спектры сигналов после первого гетеродинирования (б), спектры сигналов после второго гетеродинирования (в)

$$E(0) = E_0 \exp[i2\pi f_{c1}], \qquad (14)$$

$$E(+1) = E_0 \exp[i2\pi (f_{c1} + f_{aom} \pm f_{gon})t].$$
(15)

Пространственное совмещение двух оптических потоков E(0) и E(+1) приводит к образованию бегущей интерференционной картины, освещающей ФПУ 10, амплитуда A_{unm}^2 которой равна:

$$A_{u H m}^{2} = A_{0}^{2} + A_{1}^{2} + 2A_{0}A_{1}\cos\left[2\pi\left(f_{a o M} \pm f_{g o n}\right)\right].$$
(16)

Так как интенсивность пропорциональна квадрату амплитуды (*I*-*A*²), то выражение для формируемого фототока можно привести к виду (рис. 4б):

$$I_{unm} = I_0 + I_1 + 2\sqrt{I_0 I_1} \cos\left[2\pi (f_{aom} \pm f_{gon})\right],$$
(17)

где I_{unm} — результирующая интенсивность интерферирующей картины, I_0 и I_1 — интенсивности пространственно совмещенных оптических потоков.

Помимо вышеупомянутых двух оптических потоков E(0) и E(+1) на вход ФПУ также поступает амплитудно-модулированная световая волна (рис. 4a):

$$E_{r}(t) = E_{0}(1 + M\cos 2\pi f_{r}t) \cos 2\pi f_{c2}t, \qquad (18)$$

где f_{c2} — частота света лазерного излучателя 9, M — коэффициент амплитудной модуляции.

Выходной сигнал ФПУ 10 от фотопреобразования этого сигнала совпадает с огибающей входного амплитудно-модулированного оптического сигнала:

$$U_{r}(t) = k_{aM}U_{0}(1 + M\cos 2\pi f_{r}t) =$$
$$= k_{aM}U_{0} + k_{aM}U_{0}M\cos 2\pi f_{r}t.$$
(19)

С учетом суперпозиции двух разночастотных сигналов (17) и (19), формируемая переменная составляющая на выходе ФПУ 10 на разностной частотое между частотой АО модуляции f_{aom} и частотой генератора f_r примет вид (рис. 4в):

$$U_r(t) = N\cos 2\pi (f_r - f_{aon} \pm f_a) t, \qquad (20)$$

где *N* — коэффициент пропорциональности.

Полученное выражение отражает процесс формирования сигнала разностной частоты трех оптических потоков с переносом доплеровского набега частоты f_{gon} и фазового набега от смещений Δl объекта 4.

Для обеспечения равенства скоростей контролируемых смещений в обоих направлениях значение разностной частоты измерительного сигнала $f_{_{\rm USM}}$ следует выбрать равной половине ширине АЧХ ФПУ 10 $f_{_{qon}} = f_{_{_{USM}}} = f_{_{dpny}}/2$:

$$f_{gon} = f_{u_{3M}} = \frac{\Delta f_{\phi ny}}{2} = f_r - f_{aoM} =$$
$$= n_u \cdot f_{aoM} - f_{aoM} = f_{aoM} (n_u - 1) , \qquad (21)$$

где n_{y} — частотный коэффициент.

С учетом этого значение *n* определяется с помощью выражения:

$$n_{q} = \frac{\Delta f_{\phi ny} + 2f_{aom}}{f_{aom}} \,. \tag{22}$$

Таким образом, использование формул (21) и (22) позволяет связать частотные параметры АО ЛИП, а именно ширину АЧХ ФПУ 10, частоту АО модуляции f_{aom} , доплеровский сдвиг частоты f_{gon} и частоту генератора f_r .

2.2. Влияние эффективности фильтрации измерительного сигнала на разрешающую способность АО ЛИП. В процессе фильтрации ФНЧ 11 измерительного сигнала на этапе второго гетеродинирования выделяется полезный сигнал на частоте $f_{aom} - f_r \pm f_{gon}$ и подавляются более высокие частоты $f_{aom} \pm f_{gon}$ и f_r .

Однако любая фильтрация неидеальна и в полезном сигнале остаются вредные составляющие подавленных частот $f_{aom} \pm f_{gon}$ и $f_{r'}$ которые, подобно шуму, ограничивают разрешающую способность. Поэтому для определения составляющей погрешности важно рассчитать уровень подавленного сигнала U_{nc} после фильтрации.

В соответствии с этим можно записать выражение для фазовой погрешности

$$\Delta \varphi_{\phi} = \frac{1}{\pi \sqrt{\frac{U_c}{U_{nc}}}}$$
(23)

и, соответственно, составляющую погрешности от фильтрации сигнала

$$\Delta \phi_{\phi} = \frac{\lambda}{2} \cdot \frac{\Delta \phi}{2\pi} = \frac{\lambda}{4\pi^2 \sqrt{\frac{U_c}{U_{pc}}}} .$$
(24)

Исследование частотных параметров в основном близко к анализу уровней шума, т. к. связано с определением соотношения уровня полезного сигнала U_c к уровню подавленного сигнала U_{nc} после фильтрации $U_c/U_{nc'}$ влияющего на разрешающую способность. При этом ФПУ с ограниченным частотным диапазоном удобно рассмотреть в виде последовательного соединения ФПУ с бесконечной АЧХ и встроенным ФНЧ в соответствии с эквивалентной схемой (рис. 5).

Большую селективность (120 дБ на декаду) дает двухзвенный фильтр, составленный из двух после-



Рис. 5. Эквивалентная схема ФПУ, включающая операции фотопреобразования и фильтрации низких частот

довательно включенных П-образных звеньев [31]. При его использовании формула для соотношения сигнал/подавленный сигнал U_c/U_{rc} равна:

$$\frac{U_c}{U_{pc}} = 10^{6 \lg \frac{f_p}{f_{daty}}}$$
(25)

(при условии, что $f_r > f_{aow}$):

$$\Delta I_{\phi} = \frac{\lambda}{2} \cdot \frac{\Delta \varphi_{\phi}}{2\pi} = \frac{\lambda}{4\pi^2 \sqrt{10^{\frac{6}{6} \log \frac{f_{\rho}}{f_{\phi ay}}}}} \cdot$$
(26)

В соответствии с этой формулой были рассчитаны значения разрешающей способности АО ЛИП $\Delta l_{\phi'}$, определяемой влиянием фильтрации сигналов, от частоты АО модуляции f_{aom} для двух групп значений: 0,5; 1,0, 3,0 МГц и 10, 25 МГц соответственно. На рис. 6 и 7 изображены зависимости погрешности измерений АО ЛИП Δl_{ϕ} от частоты АО модуляции f_{aom} : для 0,5; 1,0 и 3,0 МГц, а также 10 и 25 МГц соответственно.

Согласно [32], диапазон измерений для прецизионного высокочастотного фазометра составляет $\Delta I_{guan} = 1$ нм, что для фазовых измерений можно записать формулой

$$\Delta \phi_{guan} = \frac{2\Delta I_{guan}}{\lambda} \quad . \tag{27}$$

И тогда для $\lambda = 0.63$ мкм получаем $\Delta \varphi_{guan} = = 3.2 \cdot 10^{-3}$ рад.

Для вышеупомянутого фазометра в качестве оценки погрешности измерений можно использовать уровень собственных шумов фазометра, достигающих уровня $\delta\phi_{,m}\approx 2\pi 10^{-7}$ рад.

$$\begin{split} \Delta I_{\phi a a} &= \frac{\lambda \delta \phi_{w}}{2} = \frac{0.63 \cdot 10^{-6} \cdot 2\pi \cdot 10^{-7}}{2} = \\ &= 0.2 \cdot 10^{-12} = 0.2 \text{ Im.} \end{split}$$

Как видно, погрешность измерений фазометра не превышает 0,2 пм.

Выражение для разрядности фазометра в двоичном коде *n* имеет вид

$$2^{n} = \frac{\Delta \varphi_{guan}}{\delta \varphi_{m}}.$$
 (28)

Тогда *п* можно определить по формуле:

$$n = \left[\log_2 \frac{\Delta \varphi_{guan}}{\delta \varphi_{w}}\right]. \tag{29}$$

Подставляя вышеприведенные рассчитанные значения $\Delta \phi_{guan}$ и $\delta \phi_{u}$ в формулу (29), получаем искомую разрядность фазометра, равную n=13.

Пример 1. Рассчитаем параметры АО ЛИП со следующими параметрами. В составе АО ЛИП











используется ФПУ 10 модели A-CUBE-S1500-10 [27] с АЧХ от 0 до 10 МГц.

Допустим, на вход АО модулятора поступает сигнал с частотой $f_{aom} = 40$ МГц. После пространственного совмещения разночастотных порядков E(0) и E(+1) на входе ФПУ 10 формируется бегущая интерференционная картина с частотой $f_{ux} = f_{aom} \pm f_{gon} = 40$ МГц $\pm f_{gon}$. Лазерный излучатель 8 по сигналу от кварцевого генератора 5 формирует амплитудно-модулированный оптический сигнал частотой $f_r = 45$ МГц. Тогда после двойного гетеродинирования ФПУ 10 формируется выходной сигнал на разностной частоте $f_{usm} = f_r - f_{aom} \pm f_{gon} = 45 - 40 \pm f_{gon} = 5$ МГц $\pm f_{gon}$. С учетом того, что АЧХ ФПУ 10 составляет от 0 до 10 МГц, соответствуя $\Delta l_u = 1,35$ пм, а также $f_{gon} = 5$ МГц, соответствуя скорости перемещений $\approx 1,58$ м/с.

3. АО ЛИП с двойным гетеродинированием оптических сигналов на входе ФПУ с автоподстройкой частоты генератора. Основная особенность данного технического решения заключается в уравновешивании входного сигнала «по частоте» или «по фазе». Это позволяет реализовать частотную автоподстройку частоты (ЧАПЧ) или фазовую автоподстройку частоты (ФАПЧ) [33], последняя из которых является наиболее интересным и перспективным направлением.

Схема АО ЛИП с двойным гетеродинированием оптических сигналов на входе ФПУ и ФАПЧ генератора в упрощенном виде изображена на рис. 8. Его состав почти полностью аналогичен АО ЛИП, изображенной на рис. 3. Сигнал $U_1(t) = U_0 cos 2\pi f_{aom}$ формируется генератором 5, а управляющий сигнал $U_2(t) = U_0 cos 2\pi f_{r'}$ согласно схеме, подводится извне, от электронной системы измерения. В этом АО ЛИП процесс измерений искомого фазового набега и, соответственно, перемещений объекта осуществляется в цифровом виде, например, встроенным высокочастотным прецизионным фазометром, подобно [30].

В связи с тем, что при реализации ФАПЧ для данного АО ЛИП частоты входных сигналов фазового детектора 11 $U_{qny}(t)$ и $U_3(t)$ равны, то основное уравнение можно записать в виде:

$$f_{aom} \pm f_{gon} - f_r = f_3. \tag{30}$$

В соответствии с ним частота f_3 может быть уменьшена до малых значений, на уровне 20 кГц ... 1 МГц для использования ФПУ с минимальным уровнем шумов, обеспечивая уравновешивание входного сигнала, снимая существенные ограничения максимальной скорости контролируемых смещений объекта v_{qs} .

Тем не менее погрешность измерений, как и ранее, будет ограничиваться уровнем шумов ФПУ 10, но для более низкой частоты фотопреобразования. И это ограничивает скорость нарастания выходного сигнала $\Delta U_{q_{HH}}/\Delta t$, то, соответственно, определяет значение максимального ускорения (или торможения) движений объекта $\Delta v_{g_B}/\Delta t$. Такое ограничение является ценой стремления уменьшения шумовой составляющей погрешности измерений Δl_{u_e} .

Пример 2. Анализ данного технического решения в основном подобен примеру 1, отличаясь лишь тем, что подбором параметров АО ЛИП в режиме работы ФАПЧ значение разностной частоты можно снизить, например, до \approx 1 МГц. Тогда при использовании кремниевого ФПУ A-CUBE-S-500-01 разрешающая способность, определяемая шумами, будет не больше $\Delta I_{\mu} \approx 0,27$ пм.

Заключение

1. Освещение входа ФПУ тремя световыми пучками, а именно двумя интерферирующими разночастотными дифракционными порядками E(+1) и E(0) и амплитудно-модулированным оптическим потоком позволяет реализовать двойное гетеродинирование. Этот прием позволяет перенести фазовый набег Δφ, формирующийся от смещений объекта Δl, на более низкую рабочую частоту потоков и обеспечить частотное согласование АО модулятора и генератора с АЧХ ФПУ.

2. Двойное гетеродинирование в АО ЛИП может быть осуществлено с фиксированным значением частоты генератора или её автоподстройкой. В первом случае частота измерительного сигнала при разных скоростях смещений объекта, образующегося при фотопреобразовании, является переменной, изменяя уровень шумов ФПУ согласно его ШЧХ. Во втором случае частота измерительного сигнала является постоянной, снижая значение которой можно достичь максимальной разрешающей способности АО ЛИП без ограничения максимальной скорости контролируемых смещений объекта v_{ст}.

3. В АО ЛИП с двойным гетеродинированием появляется дополнительная составляющая погрешности измерений, определяемая фильтрацией сигналов в измерительном канале, которая для достижения высокой разрешающей способности накладывает дополнительные ограничения на соотношения частот сигналов.

Библиографический список

1. Cui J., Zhang P., Chen K. Laser displacement measuring device and method. CN patent 113358037; filed August 10th, 2021; published November 09th, 2021.

2. Li Y., Jin G., Luo Z. [et al.]. Equal-arm-length heterodyne laser interferometry ranging system. CN patent 103307985; filed June 09th, 2013; published April 13th, 2016.

3. Bai Y., Li Z., Lu Y. F. [et al.]. Laser heterodyne interferometric apparatus and method based on plane mirror. US patent 10907950; filed May 02th, 2018; published February 02th, 2021.

4. Игнатов С. А. Повышение разрешающей способности лазерных измерительных систем для контроля оборудования ГПС методом акустооптоэлектронной обработки информации: дис. ... канд. техн. наук. Москва, 1987. 231 с. 5. Игнатов С. А., Цибизов П. Н. Лазерные измерительные системы с пространственно-временной разверткой интерференционного поля // Датчики и системы. 2005. № 10. С. 17-19.

6. Цибизов П. Н. Пространственно-временная развертка интерференционного поля в лазерных измерительных системах // Модели, системы, сети в экономике, технике, природе и обществе. 2015. № 3 (15). С. 174—179.

7. Капезин С. В., Базыкин С. Н., Базыкина Н. А. [и др.]. Лазерные измерительные системы с пространственно-временной разверткой интерференционного поля // Известия высших учебных заведений. Поволжский регион. Технические науки. 2015. № 2 (34). С. 156-161.

 Пат. 2645005, Российская Федерация, МПК G 01 В 9/02, G 02 F 1/11. Лазерный интерферометр / Телешевский В. И., Гришин С. Г., Бушуев С. В. № 2016145287; заявл. 18.11.16; опубл. 15.02.18, Бюл. № 5.

9. Гришин С. Г. Гетеродинная лазерная интерференционная система для измерения линейных перемещений с анизотропным акустооптическим преобразованием частоты света: дис. ... канд. техн. наук. Москва, 2012. 200 с.

10. Teleshevsky V. I., Grishin S. G. Digital transformations of the phase measurement information in the high resolution heterodyne laser interferometry // Proceedings of SPIE — The International Society for Optical Engineering. 2008. Vol. 7006. P. 70060E-1-70060E-7. DOI: 10.1117/12.802270.

11. Grishin S. G. Estimating phase errors in heterodyne laser interferometer measurement systems // Measurement Techniques. 2011. Vol. 54, № 8. P. 865-868. DOI: 10.1007/s11018-011-9818-5.

12. Леун Е. В. Повышение быстродействия и разрешающей способности акустооптических гетеродинных лазерных интерферометров перемещений. Адаптивный лазерный интерферометр // Омский научный вестник. 2020. № 3 (171). С. 92-98. DOI: 10.25206/1813-8225-2020-171-92-98.

13. Леун Е. В. Особенности схемотехники акустооптических лазерных систем для измерения трехкоординатных перемещений. Часть 1 // Омский научный вестник. 2020. № 5 (173). С. 103—110. DOI: 10.25206/1813-8225-2020-173-103-110.

14. Леун Е. В. Особенности схемотехники акустооптических лазерных измерительных систем для контроля трехкоординатных (3D) перемещений изделий и элементов оборудования. Часть 2 // Омский научный вестник. 2021. № 6 (176). С. 52-58. DOI: 10.25206/1813-8225-2021-176-52-58.

15. Леун Е. В. К вопросу достижения субпикометрической разрешающей способности акустооптическим двухканальным лазерным интерферометром перемещений с двумя разночастотными фотоприемниками // Омский научный вестник. 2022. № 2 (182). С. 110–118. DOI: 10.25206/1813-8225-2022-182-110-118.

16. Leun E. V. Features of an acousto-optical two-channel laser displacement interferometer with multi-frequency photodetectors with subpycometer resolution // Journal of Physics: Conference Series. 2022. Vol. 2182. 012008. DOI: 10.1088/1742-6596/2182/1/012008.

17. Jingya Q., Wang Z., Junhui H. [et al.]. Laser heterodyne interferometer for simultaneous measurement of displacement, and roll-angle based on the acousto-optic modulators // Optical Micro- and Nanometrology VII. Proceedings. 2018. Vol. 10678. DOI: 10.1117/12.2307316.

 Lawall J., Kessler E. Michelson interferometry with 10 pm accuracy // Rev. Sci. Instrum. 2000. Vol. 71. P. 2669-2676. DOI: 10.1063/1.1150715.

 Pisani M. A homodyne Michelson interferometer with subpicometer resolution // Measurement Science and Technology. 2009. Vol. 20. 084008. DOI: 10.1088/0957-0233/20/8/084008.

20. Libbrechta K. G., Blackb E. D. A basic Michelson laser interferometer for the undergraduate teaching laboratory demonstrating picometer sensitivity // American Journal of Physics. 2014. Vol. 83 (5). DOI: 10.1119/1.4901972.

электроника, фотоника, приборостроение и связь

ОМСКИЙ НАУЧНЫЙ ВЕСТНИК № 3 (183) 2022

21. Isleif K.-S, Heinzel G., Mehmet M., Gerberding O. Compact multifringe interferometry with subpicometer precision // Physical Review Applied. 2019. Vol. 12 (3). DOI: 10.1103/ PhysRevApplied.12.034025.

22. Arablu M., Smith S.T. Polydyne displacement interferometer using frequency-modulated light // Review of Scientific Instruments. 2018. Vol. 89. 055007. DOI: 10.1063/1.5026569.

23. Ерѕоп представляет кварцевые генераторы серии Е с ультранизким джиттером. URL: https://www.rlocman.ru/news/new.html?di=535863 (дата обращения: 16.04.2022).

24. Datasheet for LMK5B12204 Ultra-Low Jitter Network Synchronizer Clock With Two Frequency Domains // Texas Instruments. URL: https://www.ti.com/ lit/ds/symlink/lmk5b12204.pdf?ts=1650838239552&ref_ url=https%253A%252F%252Fwww.ti.com%252Fproduct%252FLM K5B12204 (дата обращения: 14.04.2022).

25. Kataлor // Crystek Corporation. URL: http:// www.radiocomp.ru/joom/images/storage/docs/broshure/ Crystek2016www.pdf (дата обращения: 25.03.2022).

26. Управляемый напряжением ПАВ-генератор от Vectron с чрезвычайно низким джиттером. URL: http://radiocomp. ru/joom/ru/component/content/article/7-novosti/481upravlyaemyj-napryazheniem-pav-generator-ot-vectron-schrezvychajno-nizkim-dzhitterom (дата обращения: 11.04.2022).

27. Datasheet for model A-Cube-Series High sensitivity APD Detector Modules. URL: https://www.lasercomponents. com/de/?embedded=1&file=fileadmin/user_upload/home/ Datasheets/lc-electronics/a-cube.pdf&no_cache=1 (дата обращения: 25.04.2021).

28. Datasheet for model OE-300-SI-30. https://www. lasercomponents.com/de/?embedded=1&file=fileadmin/user_ upload/home/Datasheets/femto/photoreceiver/oe-300-si-30. pdf&no_cache=1 (дата обращения: 15.04.2022).

29. Kaтaлor VIGO system 2020 — 2021. URL: https://z7r8z4w7. stackpathcdn.com/wp-content/uploads/2021/03/VIGO_ katalog_2020-2021-LQ-1.pdf (дата обращения: 15.04.2022).

30. Детекторы от компании Thorlabs. URL: https://azimp. ru/articles/tech/39400/?sphrase_id=176822 (дата обращения: 15.04.2022).

31. Трансиверы прямого преобразования. URL: https:// pandia.ru/text/80/439/55898-13.php (дата обращения: 15.04.2022).

32. Гончаренко А. М., Жмудь В. А. Прецизионный высокочастотный фазометр для измерений нановибраций // Сборник научных трудов Новосибирского государственного технического университета. 2009. № 1 (55). С. 92—98.

 Жилин Н. С. Принципы фазовой синхронизации в измерительной технике. Томск: Радио и связь, 1989. 383 с.

ЛЕУН Евгений Владимирович, кандидат технических наук, ведущий инженер АО «НПО Лавочкина», Московская область, г. Химки. SPIN-код: 6060-8056

AuthorID (РИНЦ): 367560

AuthorID (SCOPUS): 57200722184

Адрес для переписки: stankin1999@mail.ru

ШАХАНОВ Александр Евгеньевич, кандидат технических наук, начальник отдела АО «НПО Лавочки-

на», Московская область, г. Химки.

SPIN-код: 2918-9632 AuthorID (РИНЦ): 916667

Authorid (FFITIL): 910007

Адрес для переписки: SHakhanovAE@laspace.ru САМОЙЛОВ Сергей Юрьевич, кандидат технических наук, ведущий специалист АО «НПО Лавочкина», Московская область, г. Химки.

SPIN-код: 5214-1450 AuthotID (РИНЦ): 921563

Адрес для переписки: khsm@laspace.ru

КОЛОБОВ Анатолий Юрьевич, кандидат технических наук, главный специалист АО «НПО Лавочкина», Московская область, г. Химки.

SPIN-код: 2286-8790

AuthorID (РИНЦ): 347762

Адрес для переписки: KolobovAIU@laspace.ru

Для цитирования

Леун Е. В., Шаханов А. Е., Самойлов С. Ю., Колобов А. Ю. Основы совершенствования схемотехники высокоточных быстродействующих акустооптических лазерных интерферометров перемещений с учетом частотного согласования составляющих блоков и двойного гетеродинирования на этапе фотопреобразования // Омский научный вестник. 2022. № 3 (183). С. 108-116. DOI: 10.25206/1813-8225-2022-183-108-116.

Статья поступила в редакцию 10.04.2022 г. © Е. В. Леун, А. Е. Шаханов, С. Ю. Самойлов, А. Ю. Колобов