

## АБСОЛЮТНЫЕ ИЗМЕРЕНИЯ ЧАСТОТ ЛАЗЕРОВ ИК ДИАПАЗОНА

*Ю.С.Домнин, Н.Б.Кошелляевский, В.М.Татаренков,  
П.С.Шумляцкий*

Достигнута точность  $10^{13}$  абсолютных измерений частот длинноволновых лазеров, включая  $\text{CO}_2$ -лазеры. В более коротковолновой области ИК диапазона (до 3,39 мкм) точность измерения  $1 \cdot 10^{10}$ . Впервые измерена частота  $\text{CO}_2/\text{OsO}_4$ -лазера – 28 464 676 938,5 ± 1 кГц. Значительно уточнена частота  $\text{He} - \text{Ne}/\text{CH}_4$ -лазера – 88 376 181 586 ± 10 кГц

Для решения проблемы абсолютных измерений лазерных частот в [1] нами предложено и по частям реализована следующая схема переноса эталонных частот от цезиевого стандарта в оптическую область спектра.

Цезиевый стандарт  $\xrightarrow{1} \text{HCN}$  (337 мкм)  $\xrightarrow{2} \text{D}_2\text{O}$  (84 мкм)  $\xrightarrow{3}$   
 $\xrightarrow{3} \text{CO}_2/\text{OsO}_4$   $\xrightarrow{4} \text{CO}_2$  (10,18 мкм)  $\xrightarrow{5} \text{He} - \text{Ne}/\text{CH}_4$  (3,39 мкм)

Здесь указаны рабочие вещества лазеров и длины волн. Кроме лазеров в каждом звене схемы обязательно участвуют СВЧ источники сантиметрового или миллиметрового диапазонов. Преобразование частот осуществлялось специальными диодами на основе точечных контактовольфрама с кремнием в первом звене и вольфрама с никелем (МОМ-диоды) в остальных.

В данной работе сообщается о значительном повышении точности всей системы в целом и о прецизионном измерении частоты  $\text{CO}_2/\text{OsO}_4$  и  $\text{He} - \text{Ne}/\text{CH}_4$  оптических стандартов. Эти достижения в существенной степени базируются на рациональной структуре выбранной системы измерений. Она выгодно отличается от разработанной в [2, 3]. Благодаря введению  $\text{D}_2\text{O}$ - и  $\text{CO}_2/\text{OsO}_4$ -лазеров понижены порядки умножения, получены удовлетворительные отношения сигналов к шуму во всех звеньях (не менее 20 дБ в полосе 50 кГц), система содержит два перспективных оптических стандарта.

Стабилизация частоты субмиллиметровых лазеров осуществляется узкополосной системой фазовой синхронизации  $\text{D}_2\text{O}$ -лазера по эталону частоты. Впервые идея такой системы была выдвинута и реализована в работе [4] применительно к HCN-лазеру. При этом для эталонного сигнала эта система служит узкополосным следящим фильтром, подавляющим белые фазовые шумы эталона. На частоте  $\text{D}_2\text{O}$ -лазера необходимая полоса такого фильтра  $\sim 10$  Гц. Медленный дрейф частоты  $\text{D}_2\text{O}$ -лазера отрабатывается практически полностью такой системой и не влияет на точность измерений при времени усреднения больше 10 сек. Практически система реализована следующим образом. По  $\text{D}_2\text{O}$ -лазеру последовательно синхронизуются HCN-лазер, клистрон 74 ГГц и клистрон 8,2 ГГц. Этalonный сигнал на частоте 8,2 ГГц сравнивается по фазе с излучением клистрона, и сигнал ошибки подается на управление частотой  $\text{D}_2\text{O}$ -лазера. В замкнутой системе все перечисленные генераторы приобретают строго определенные значения частот, в частности, частоты

та HCN-лазера равна 890760 МГц и D<sub>2</sub>O-лазера – 3 557 147,5 МГц с точностью эталона частоты. С помощью самих HCN- и D<sub>2</sub>O-лазеров и их гармоник впервые стало возможным измерение с точностью  $\sim 10^{-13}$  частот лазеров субмиллиметрового и дальнего инфракрасного диапазона, включая область генерации CO<sub>2</sub>-лазеров. Используя восьмую гармонику D<sub>2</sub>O-лазера, мы можем теперь определить частоту CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub> стандарта с такой же точностью.

CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазер с внешней поглощающей ячейкой настраивался на самый интенсивный молекулярный резонанс OsO<sub>4</sub>, попадающий в область генерации лазера на линии P(14) [5]. Давление паров OsO<sub>4</sub> ячейки было  $\sim 2,5$  Па. Полная ширина резонанса  $\sim 200$  кГц. Амплитуда его была 2% от отраженной мощности. По оценкам стабильность лазера составляла  $3 \cdot 10^{-11}$  в течение суток. Измерения частоты CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазера проводились в течение двух недель при возможно более постоянных параметрах лазера и системы стабилизации. Наибольшие затруднения были связаны с контролем сдвигов частоты, обусловленных сравнительно большим уровнем паразитной амплитудной модуляции. Поэтому в начале каждой серии измерений тщательно компенсировался этот сдвиг, а в конце – регистрировался возникающий разбаланс для внесения поправок. В результате получено следующее значение частоты CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазера – 28 464 676 938,5  $\pm 1$  кГц, погрешность практически полностью определялась нестабильностью лазера.

По известной теперь частоте CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазера с помощью 4 и 5 звеньев умножительной цепи измерялась частота He – Ne/CH<sub>4</sub>-лазера. При этом частота CO<sub>2</sub>-лазера на линии R(30) синхронизировалась особой системой фазовой автоподстройки по CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазеру. Непосредственно измерялась на анализаторе спектра частота сигнала биений 3-й гармоники CO<sub>2</sub>-лазера, клистрона 48 ГГц и мощного (100 мВт) He – Ne-лазера, синхронизированного по фазе с частотой He – Ne/CH<sub>4</sub> стандарта.

He – Ne/CH<sub>4</sub>-лазер имел следующие основные характеристики. Это переносной прибор с отпаянными усилительной и поглощающей трубками. Молекулярный резонанс имеет полную ширину  $\sim 300$  кГц и составляет 3% выходной мощности. Воспроизводимость частоты лазера от включения к включению лучше  $1 \cdot 10^{-11}$ , нестабильность за несколько часов  $10^{-12}$ .

В результате обработки нескольких серий измерений получено следующее значение частоты He – Ne/CH<sub>4</sub>-лазера – 88 376 181 586  $\pm 10$  кГц. Оцененная нами погрешность 10 кГц обусловлена в основном нестабильностью CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазера. В этом эксперименте дополнительное дестабилизирующее влияние оказывали на CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub> обратные отражения от МОМ-диода. Этот эффект ослаблялся ромбом Френеля и небольшой разьюстровкой. Но полностью исключить его не удалось и он вносил в частоту CO<sub>2</sub>/OsO<sub>4</sub>-лазера неопределенность порядка 3 кГц. Отметим, что полученное значение лежит в пределах погрешности ранее выполненных измерений: 88 376 181 627  $\pm 50$  кГц [2] и 88 376 181 608  $\pm 43$  кГц [3]. Этот факт заслуживает особого внимания потому, что значение частоты перехода метана использовано при точном определении скорости света [6]. Наш результат, полученный с помощью существенно другой схемы и опирающийся на значительно более стабильные промежуточные лазе-

ры, увеличивает надежность и достоверность принятого значения скорости света.

Созданный комплекс допускает повышение точности измерений до уровня эталона частоты во всей цепи. Для этого необходимо создать  $\text{CO}_2/\text{OsO}_4$ -лазер с достаточно высокой ( $\sim 10^{-13}$ ) долговременной стабильностью частоты. Согласно [5] – это вполне реальная задача.

В заключение мы хотим выразить благодарность В.К.Коробову, В.Г.Ильину и С.Б.Пушкину за постоянное внимание к работе и активное обсуждение ее приложений; В.С.Летохову, О.Н.Компанцу, А.Р.Кукуджанову за создание и внедрение  $\text{CO}_2/\text{OsO}_4$ -лазера; В.В.Никитину, М.А.Губину, А.Д.Тюрикову за предоставление систем стабилизации частоты лазеров; В.С.Соловьеву, А.С.Клейману, И.В.Томашко за предоставление СВЧ источников.

Институт спектроскопии  
Академии наук СССР

Поступила в редакцию  
12 июля 1979 г.

### Литература

- [1] Ю.С.Домнин, В.М.Татаренков, П.С.Шумяцкий. Квантовая электроника, 2, 2612, 1975; 4, 1103, 1977.
- [2] K.M.Evenson, G.W.Day, J.S.Wells, L.O.Mullen. Appl. Phys. Lett., 20, 133, 1972.
- [3] T.G.Blaney, G.J.Edwards, B.W.Jolliffe, D.J.E.Knight, P.T.Woods. J. Phys. D: Appl.Phys., 9, 1323, 1976.
- [4] Ю.С.Домнин, В.М.Татаренков, П.С.Шумяцкий. Квантовая электроника, 4, 1158, 1977.
- [5] О.Н.Компанец, А.Р.Кукуджанов. Е.А.Михайлов. Квантовая электроника, 4, 2016, 1977.
- [6] K.M.Evenson, J.S.Wells, F.R.Petersen, B.L.Danielsen, G.B.Day, R.L.Barger, J.L.Hall. Phys. Rev. Lett., 29, 1346, 1972.