

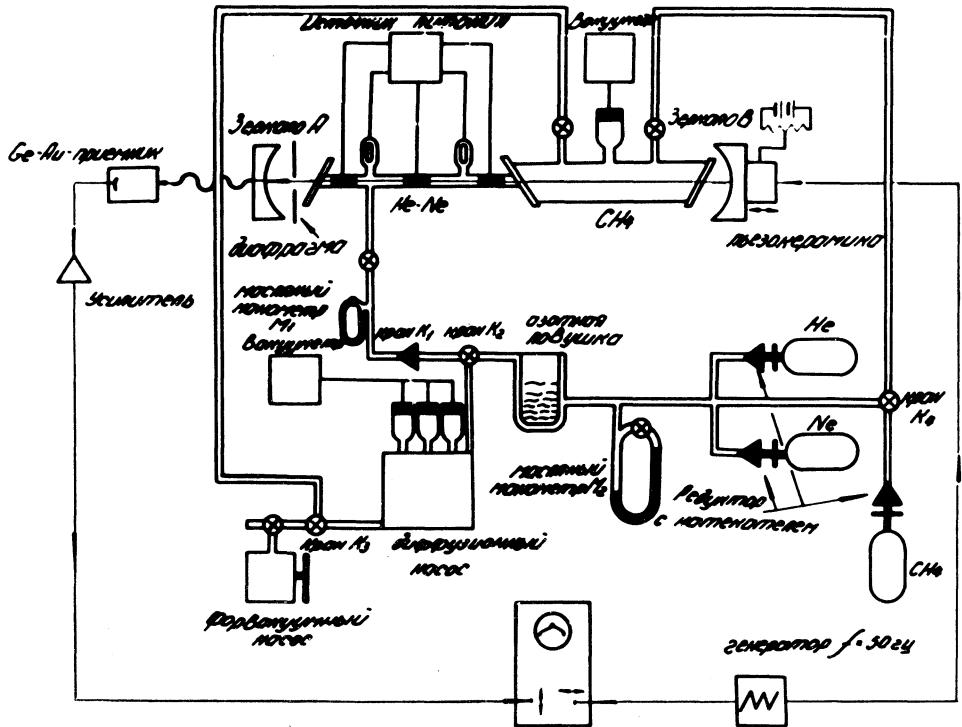
**ЗАВИСИМОСТЬ ЧАСТОТЫ ИЗЛУЧЕНИЯ
ОТ ДАВЛЕНИЯ В ГЕЛИЙ-НЕОНОВОМ ЛАЗЕРЕ
ДЛЯ ПЕРЕХОДА $3s_2 - 3p_4$ Ne**

Э. М. Беленов, М. В. Данилейко, В. В. Никитин

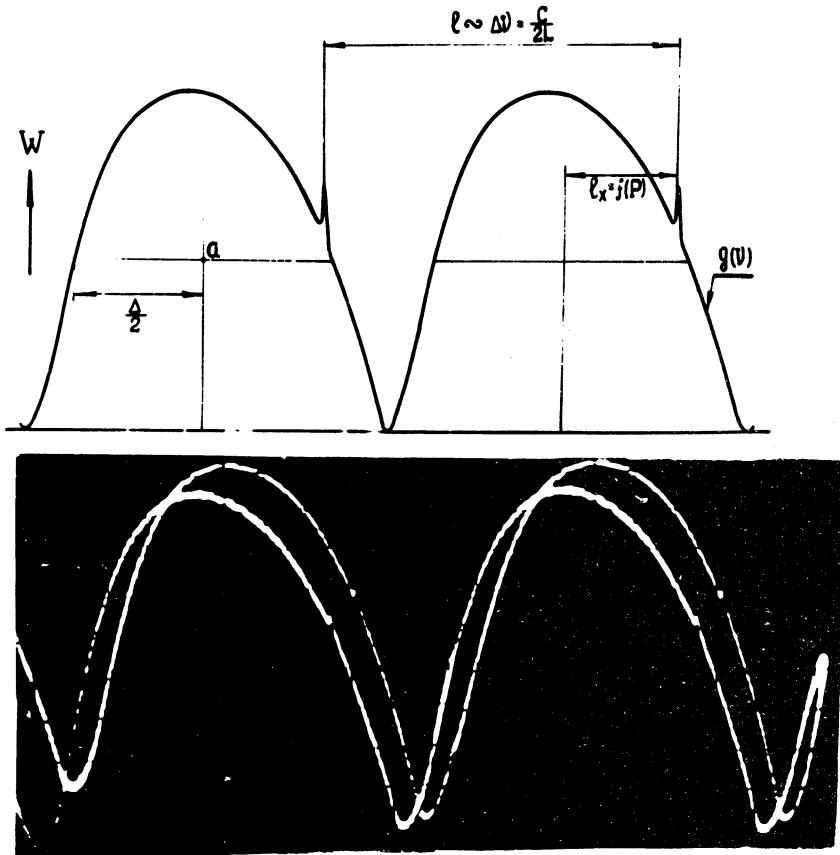
В данной работе приводятся экспериментальные результаты по определению сдвига частоты излучения $\Delta f(P)$ для перехода $3s_2 - 3p_4$ Ne²⁰ и Ne²² в зависимости от давления гелий-неоновой смеси. Определено значение изотопического сдвига изотопов Ne²⁰ и Ne²².

Для проведения исследования использовалась установка, блок-схема которой приведена на рис. 1. Резонатор лазера образован двумя плоскими зеркалами А и В; последнее крепилось на пьезокерамике. Зеркала представляли собой многослойные диэлектрические покрытия, нанесенные на подложке из инфракрасного кварца или LiF. Усилительная гелий-неоновая трубка и поглощающая ячейка (CH₄) соединялись с вакуумной и газонаполнительной системами посредством специально сконструированного вакуумного поста. Применение вакуумного поста обеспечивало возможность проведения исследований в широких пределах давлений смеси He-Ne и газообразного метана.

Кратко рассмотрим физическую сущность метода по определению сдвига. Пусть $g(\nu)$ — эффективная суммарная форма линии усиливающей и поглощающей сред, узкий резонанс в выходной мощности соответствует "лэмбовскому провалу" в линии поглощения (рис. 2). При сканировании спектра мод резонатора лазера $i, i+1$ в одночастотном режиме генерации на mode 00 можно



Р и с. 1. Блок-схема экспериментальной установки лазера с нелинейным поглощением.

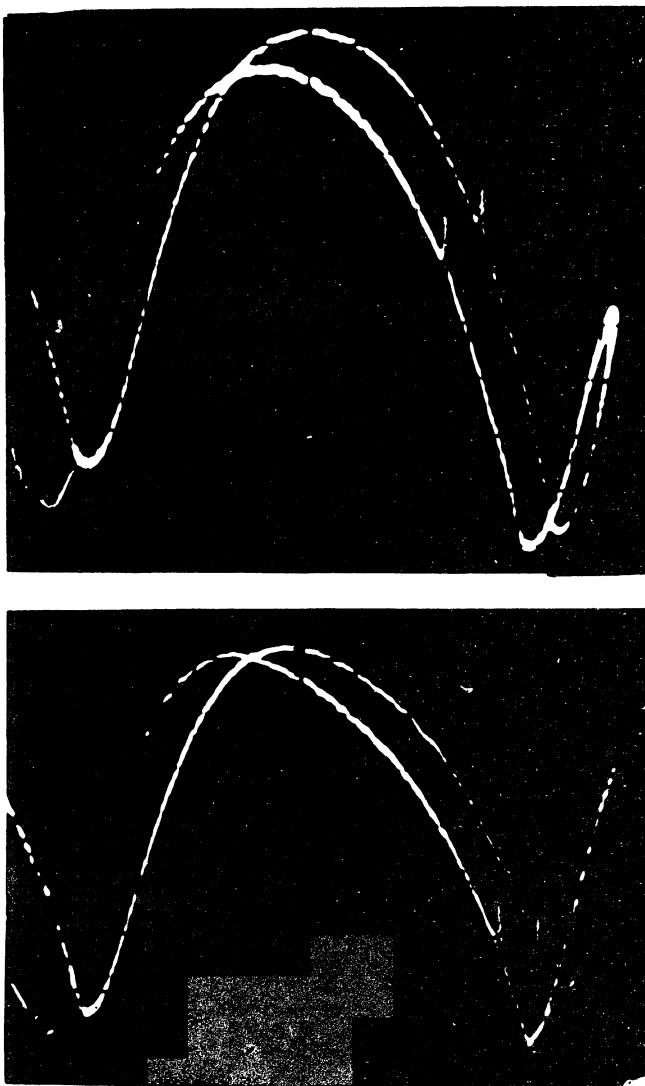


Р и с. 2. К методике определения сдвига частоты излучения линии Ne от давления.

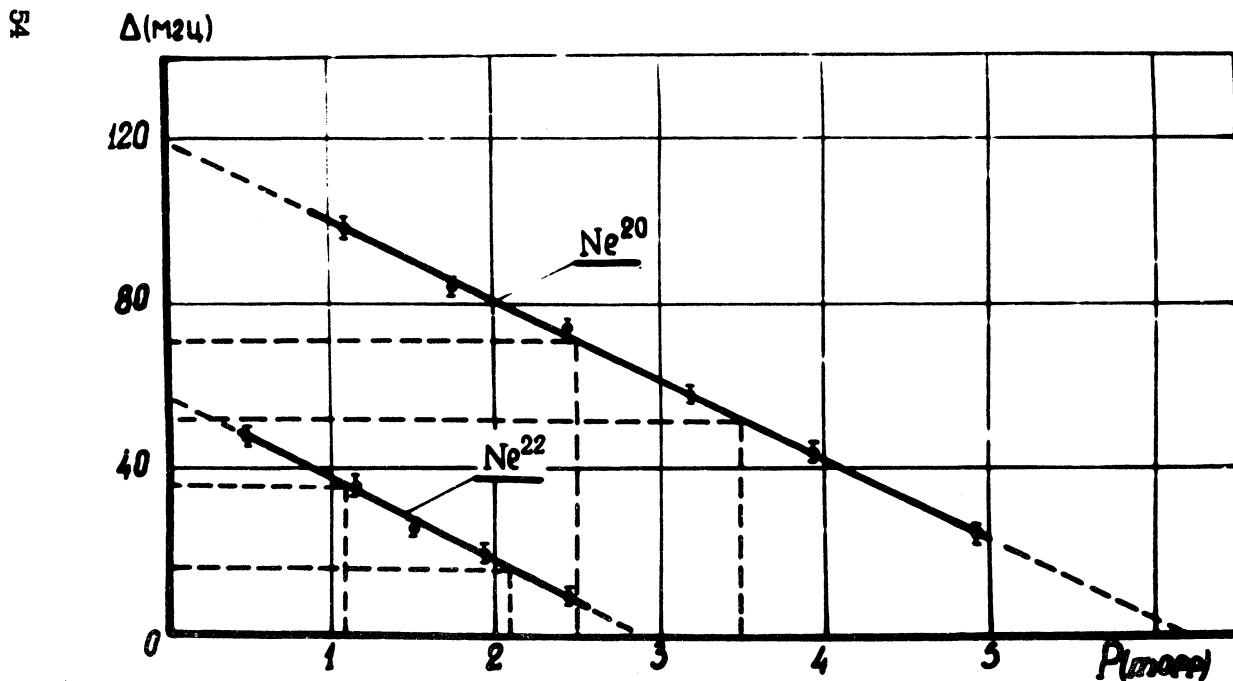
было получить картину двух зон. Расстояние 1 между двумя пиками мощности соответствует расстоянию между резонансными частотами, т.е. $C/2L$ (L - длина резонатора). Учитывая высокую стабильность линии метана $2947,906 \text{ см}^{-1}$, это расстояние можно брать как эталонное. С увеличением давления смеси $\text{Ne}-\text{Ne}$ пик мощности будет смещаться к центру зоны (на самом же деле происходит смещение самой зоны в сторону больших частот). Измеряя смещение l_x относительно некоторой точки отсчета, можно построив зависимость $l_x = f(P)$, определить сдвиг линии. Для уменьшения ошибки, связанной с асимметрией линии усиления, обусловленной эффектом давления смеси $\text{Ne}-\text{Ne}$, за точку отсчета бралась точка, определяемая как середина линии Δ , проведенной на полувысоте зоны (точка a).

Исследования проводились на лазере с диаметром капилляра 2 мм, длиной разрядного промежутка 250 мм (длина лазерной трубки составляла 300 мм) и поглощающей ячейкой длиной 18 см. Общая длина резонатора составляла 500 мм, что соответствует расстоянию между модами в 300 мгц.

Давление метана в ячейке поддерживалось постоянным, равным 30 мтор; давление смеси в лазерной трубке менялось с помощью вакуумного поста. Исследование сдвига проводилось на изотопах Ne^{20} и Ne^{22} с обогащением 99,9% для Ne^{20} и 99,8% для Ne^{22} . Типичные осциллограммы мощности приведены на рис. 3. Как видно из рис. 3 при изменении давления на 1 тор смеси $\text{Ne}-\text{Ne}$ пик смещается к максимуму зоны. Путем компарирования серии таких осциллограмм строился график (рис. 4) для Ne^{20} и Ne^{22} . Как видно из рис. 4, в пределах ошибки измерений сдвиг линий Ne^{20} и Ne^{22} линейно зависит от давления. Из графиков следует, что средний сдвиг линии излучения Ne^{22} составляет 20 ± 2 мгц/тор, а $\text{Ne}^{20} - 19,6 \pm 2$ мгц/тор. Экстраполяция зависимости Δ от P в области нулевых давлений позволяет получить значение для изотопического



Р и с. 3. Сдвиг максимума линии усиления в зависимости от давления смеси; а) $P = 4,0$ тор; б) $P = 3,0$ тор.



Р и с. 4. Зависимость частоты излучения Ne^{20} и Ne^{22} от давления.

сдвига, который оказался равным $62,8 \pm 2$ мгц/тор. Этот результат хорошо согласуется с исследованиями работы /1/ по изотопическому сдвигу между Ne^{20} и Ne^{22} , в которой он составлял 63 ± 13 мгц/тор. Экстраполируя эти же зависимости в область более высоких давлений, можно определить те давления для Ne^{20} и Ne^{22} , при которых наблюдается совмещение линий усиливающей и поглощающей сред. Как видно из рис. 4, для изотопа Ne^{20} это значение равно 2,9 тор, а для изотопа Ne^{22} - 6,4 тора. Необходимо отметить, что для целей создания оптического стандарта частоты на основе лазера с нелинейнопоглащающей метановой ячейкой удобнее использовать изотоп Ne^{22} , так как он позволяет работать при более низких давлениях смеси $\text{He}-\text{Ne}$, что улучшает частотные характеристики лазера.

В заключение авторы выражают благодарность академику Н. Г. Басову и член-корреспонденту М. Т. Шпаку за поддержку настоящей работы.

Поступила в редакцию
20 июля 1971 г.

Л и т е р а т у р а

1. K. Sakurai, Y. Veda, M. Takami, K. Shimoda. J. Phys. Soc. Japan, 21, 2090 (1966).