

**НАБЛЮДЕНИЕ ТРЕХФОТОННОЙ ИОНИЗАЦИИ
АТОМА ГЕЛИЯ, НАХОДЯЩЕГОСЯ В ВОЗБУЖДЕННОМ
МЕТАСТАБИЛЬНОМ СОСТОЯНИИ 2S**

Й. Бакош, Й. Кантор, А. Киш^{*})

В отличие от процесса многофотонной ионизации из основного состояния, которому посвящено много экспериментальных и теоретических работ¹, процесс многофотонной ионизации атома, находящегося в возбужденном состоянии, пока практически не исследовался экспериментально, и лишь одна работа посвящена расчету вероятности такого процесса².

Мы поставили эксперимент с целью наблюдения трехфотонной ионизации атома гелия, находящегося в метастабильном состоянии 2S. Метастабильные атомы гелия создавались в цилиндрической стеклянной трубке слаботочным газовым разрядом ($I = 3$ ма). Такой метод является наилучшим для получения большой плотности метастабильных атомов³. Для ионизации использовалось излучение рубинового лазера, работающего в режиме модуляции добротности. Лазерное излучение фокусировалось в центр трубки после выключения разряда. Для ионизации атома гелия, находящегося в возбужденном состоянии 2S, необходимо поглощение трех квантов излучения рубинового лазера.

Мы выбрали такие условия эксперимента (давление в трубке ~ 1 мм рт. ст., плотность ионов $\sim 5 \cdot 10^{-10}$ см⁻³, диаметр трубки ~ 10 мм, задержка между моментом

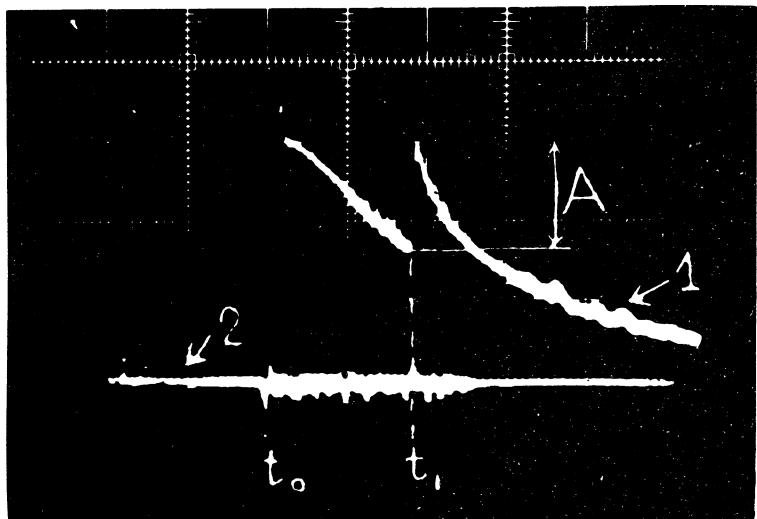
^{*}) Сотрудники Центрального Физического института Академии наук Венгерской Народной Республики.

погашения разряда и импульсом лазера ~ 100 мкsec), когда в плазме послесвечения разряда практически имеются только атомы, находящиеся в метастабильном состоянии, атомы в основном состоянии, и электроны. Эксперименты по наблюдению поглощения излучения различной длины волны показали, что поглощение наблюдалось только на длинах волн, соответствующих каскаду перехода из метастабильного состояния. Поглощение на длине волны $\lambda = 5016 \text{ \AA}$, соответствующее переходу $2^1S - 3^1P$, равнялось $8 \cdot 10^{-2} \text{ см}^{-1}$, откуда следует, что плотность атомов в состоянии 2^1S равна $\sim 5 \cdot 10^{11} \text{ см}^{-3}$.

Ионы, находящиеся в плазме послесвечения разряда и образующиеся под действием лазерного излучения, регистрировались зондовой методикой⁴. Одиночный цилиндрический зонд Ленгмюра располагался на расстоянии ~ 1 мм от оси разрядной трубы. В момент времени, значительно позже выключения разряда, в случае, когда возбуждение однородно, распределение ионов по сечению трубы описывается функцией Бесселя нулевого порядка. Так как длина трубы достаточно большая, то в относительно малой области фокусировки лазерного излучения распределение ионов не зависит от координаты z . Так как эффективный объем области фокусировки лазерного излучения, в котором образуются ионы, относительно мал, то плотность метастабильных атомов в нем можно считать постоянной.

Ионы, образующиеся в результате воздействия лазерного излучения на метастабильные атомы, добавляются к ионам, имеющимся в плазме послесвечения разряда, диффундируют к зонду, и зонд регистрирует повышение плотности ионов. Непосредственно после импульса лазера ток зонда резко возрастает, убывая в дальнейшем по мере диффузии ионов к стенкам трубы. Амплитуда импульса добавочного тока пропорциональна числу образованных ионов.

На рис. 1 приведена фотография импульсов с зонда, наблюдавшихся на экране осциллографа (развертка 100 мксек/см; чувствительность 20 в/см, один вольт соответствует току в цепи зонда $2,5 \cdot 10^{-8}$ А). Разряд в



Р и с. 1. Изменение тока зонда во времени.

трубке выключается в момент t_0 . Импульс лазера происходит в момент t_1 . Кривая 1 – ток зонда в случае, когда в трубке горел разряд, он был потушен в момент t_0 , а в момент t_1 плазма послесвечения разряда была облучена лазерным излучением. А – амплитуда добавочного тока с зонда, пропорциональна числу образованных ионов. Кривая 2 – ток зонда в случае, когда разряд в трубке не поджигается, и в момент лазерного импульса в трубке находилась не плазма послесвечения разряда, а атомы гелия в основном состоянии. Фотография получена при энергии в лазерном импульсе $\sim 0,3$ дж, длительности импульса ~ 30 нсек и диаметре кружка фокусировки ~ 1 мм,

что соответствует напряженности электрического поля $\sim 5 \cdot 10^5$ в/см.

Под действием лазерного излучения может также происходить ионизация атомов гелия, находящихся в основном состоянии. Так как в этом случае для ионизации требуется поглощение гораздо большего числа квантов излучения рубинового лазера (14 квантов), то вероятность этого процесса гораздо меньше вероятности трехфотонной ионизации атома, находящегося в возбужденном метастабильном состоянии¹. Облучая трубку без предварительного поджига и погашения разряда, мы провели экспериментально, что ионизация из основного состояния не возникает. Как видно на осциллограмме (рис.1), в этом случае импульс ионов не наблюдается.

Свободные электроны, имеющиеся в плазме, могут ионизовать атомы, приобретая энергию от поля лазерного излучения в ряде последовательных столкновений с атомами, в процессе, обратном тормозному излучению⁵. В условиях нашего эксперимента длина свободного пробега электронов порядка размера области, в которой фокусируется излучение (~ 1 мм). Это значит, что, грубо говоря, после одного столкновения электрон покидает объем, в котором имеется поле. При указанной выше напряженности поля электрон поглощает квант лазерного излучения в среднем один раз за 10^3 соударений с атомами⁵. Поэтому наблюдающиеся ионы не могут возникать под действием электронов.

Мы благодарны проф. М. С. Рабиновичу за постоянное внимание к нашей работе, Н. Б. Делоне и Г. А. Делоне за полезные обсуждения и Т. У. Арсланбекову за помощь в проведении эксперимента.

Поступила в редакцию
31 июля 1970 г.

Л и т е р а т у р а

1. Н. Б. Делоне, Л. В. Келдыш. Препринт ФИАН № 11, 1969 г.
2. W. Zernik. Phys. Rev., 155 A, 51 (1964).
3. A. Phelps. Phys. Rev., 99, 1307 (1955).
4. Й. Бакош, Й. Кантор, А. Киш. Препринт ФИАН № 122, 1970 г.
5. Ю. П. Райзер. УФН, 87, 29 (1965).