

ВРЕМЕНА ЖИЗНИ УРОВНЕЙ ns и np АТОМА АРГОНА

H. B. Афанасьев и П. Ф. Груздев

В работе [1] были вычислены радиационные времена жизни уровней атома неона. В основе вычислений — схема Jl -связи и кулоновское приближение. В настоящем сообщении та же методика применяется к расчету времен жизни уровней ns и np атома аргона. Цель работы состоит в получении оценок времен жизни высоковозбужденных состояний атома аргона.

Результат вычислений радиационных времен жизни (в нсек.) уровней ns и np атома аргона представлен в табл. 1 и 2 соответственно. В этих таблицах времена жизни τ_{Jl} уровней ns (табл. 1) и уровней np (табл. 2), вычисленные при Jl -связи, сравниваются с временами жизни τ_r и τ_{rv} , рассчитанными при промежуточной связи и взятыми из работы [2]. τ_r получены суммированием вероятностей переходов, вычисленных с интегралами переходов по формуле длины диполя, а τ_{rv} по формуле геометрического среднего длины и скорости диполя. Из табл. 1 видно, что τ_{Jl} для уровней ns неплохо согласуются с $\tau_{\text{пром. св.}}$ (за исключением уровня $4s$, для которых схема Jl -связи дает неудовлетворительный результат при вычислении времен жизни). Для уровней np (табл. 2) τ_{Jl} в основном близки с $\tau_{\text{пром. св.}}$; для большей части уровней np ($n=4 \div 6$) τ_{Jl} лучше согласуются с τ_{rv} . Здесь мы не даем сопоставление τ_{Jl} с экспериментом, поскольку ранее [2] аналогичное сопоставление проводилось для $\tau_{\text{пром. св.}}$. Отметим только, что для уровней $4p$ τ_{Jl} хорошо согласуются с экспериментом, а для уровней $5p$ имеющиеся экспериментальные данные значительно различаются между собой.

Удовлетворительное согласие τ_{Jl} и $\tau_{\text{пром. св.}}$ для уровней ns ($n=5 \div 7$) и np ($n=4 \div 6$) дает уверенность в том, что для высоковозбужденных состояний атома аргона схема Jl -связи будет еще лучше применима. Кроме того, изучение зависимостей квантовых дефектов уровней ns и np от энергии этих уровней (квантовые дефекты этих уровней линейно убывают с увеличением энергии возбуждения уровней) указывает, согласно [3], на незначительность конфигурационного взаимодействия внутри серий. Далее применимость кулоновского приближения к рассматриваемым переходам атома аргона проверялась путем сопоставления интегралов переходов (между наиболее глубокими конфигурациями $3p^5 n_1 s$, $3p^5 n_2 p$ и $3p^5 n_3 d$; $n_1=4 \div 7$, $n_2=4 \div 6$, $n_3=3 \div 5$), вычисленных с помощью радиальных функций Хартри—Фока и полученных по методу Бейтса и Дангарда [4]. Для большинства переходов расхождения между интегралами переходов, вычисленными двумя различными методами, не превышают 15%. Все это дает основание полагать, что времена жизни высоковозбужденных состояний, представленные в табл. 1 и 2, будут в пределах 25% близки к действительным значениям.

Таблица 1

Времена жизни уровней ns атома Ar

Уровень	Промежуточная связь		τ_{Jl}	Уровень	τ_{Jl}
	τ_r	τ_{rv}			
$4s [3/2]_1^0$	7.84	8.85	2.50	$8s [3/2]_2^0$	298
$4s' [1/2]_1^0$	2.03	2.30	4.72	$8s [3/2]_1^0$	56.5
$5s [3/2]_2^0$	39.4	43.6	46.2	$8s' [1/2]_1^0$	305
$5s [3/2]_1^0$	8.46	9.79	7.50	$8s' [1/2]_1^0$	93.6
$5s' [1/2]_1^0$	39.3	43.5	54.4	$9s [3/2]_2^0$	480
$5s' [1/2]_1^0$	9.5	11.0	13.1	$9s [3/2]_1^0$	90
$6s [3/2]_2^0$	77.0	84.7	92.8	$9s' [1/2]_1^0$	490
$6s [3/2]_1^0$	17.6	20.4	17.2	$9s' [1/2]_1^0$	150
$6s' [1/2]_1^0$	76.7	84.5	99.5		
$6s' [1/2]_1^0$	24.5	28.3	28.8		
$7s [3/2]_2^0$	142	155	175		
$7s [3/2]_1^0$	33.2	38.6	32.5		
$7s' [1/2]_1^0$	141	155	180		
$7s' [1/2]_1^0$	49.4	57.0	54.3		

Таблица 2

Времена жизни уровней *pr* атома Ar

Уровень	Промежуточная связь		τ_{Jl}	Уровень	τ_{Jl}
	τ_r	τ_{rv}			
$4p [1/2]_1$	32.5	39.2	43.5	$7p [1/2]_1$	410
$4p [5/2]_3$	23.2	28.0	29.8	$7p [5/2]_3$	444
$4p [5/2]_2$	25.6	30.8	32.9	$7p [5/2]_2$	494
$4p [3/2]_1$	23.2	28.0	29.0	$7p [3/2]_1$	517
$4p [3/2]_2$	21.6	26.8	25.2	$7p' [3/2]_2$	464
$4p [1/2]_0$	18.5	22.3	23.7	$7p [1/2]_0$	375
$4p' [3/2]_1$	23.4	28.2	29.9	$7p' [3/2]_1$	459
$4p' [3/2]_2$	22.6	27.3	33.2	$7p' [3/2]_2$	469
$4p' [1/2]_1$	21.0	25.3	29.3	$7p' [1/2]_1$	432
$4p' [1/2]_0$	17.5	21.1	23.6	$7p' [1/2]_0$	509
$5p [1/2]_1$	112	132	114	$8p [1/2]_1$	687
$5p [5/2]_3$	101	118	115	$8p [5/2]_3$	730
$5p [5/2]_2$	110	129	126	$8p [5/2]_2$	842
$5p [3/2]_1$	110	128	119	$8p [3/2]_1$	878
$5p [3/2]_2$	95.8	111	102	$8p [3/2]_2$	798
$5p [1/2]_0$	93.8	108	82.5	$8p [1/2]_0$	617
$5p' [3/2]_1$	105	123	122	$8p' [3/2]_1$	753
$5p' [3/2]_2$	105	122	126	$8p' [3/2]_2$	778
$5p' [1/2]_1$	102	118	126	$8p' [1/2]_1$	740
$5p' [1/2]_0$	95.0	109	107	$8p' [1/2]_0$	896
$6p [1/2]_1$	202	252	227		
$6p [5/2]_3$	201	248	249		
$6p [5/2]_2$	221	272	277		
$6p [3/2]_1$	239	293	281		
$6p [3/2]_2$	205	251	245		
$6p [1/2]_0$	244	291	192		
$6p' [3/2]_1$	209	257	266		
$6p' [3/2]_2$	213	262	284		
$6p' [1/2]_1$	212	261	278		
$6p' [1/2]_0$	228	274	274		

Для времен жизни τ_{Jl} , представленных в табл. 1 (для уровней с $n = 6 \div 9$), наблюдается, так же как и для атома-неона [1], степенная зависимость. Показатель этой степенной зависимости очень близок к четырем. Для уровней *pr* (табл. 2, $n=6 \div 8$) степенная зависимость выполняется значительно хуже, однако в пределах 20% τ_{Jl} этих уровней укладываются на степенную зависимость с показателем, равным четырем.

Литература

- [1] Н. В. Афанасьева, И. Ф. Груздев. Опт. и спектр., 378, 38, 1975.
- [2] П. Ф. Груздев, А. В. Логинов. Опт. и спектр., 38, 411, 1975.
- [3] П. Ф. Груздев. Опт. и спектр., 20, 377, 1966.
- [4] B. Bates, A. Damgaard. Phil. Trans., A242, 101, 1949.

Поступило в Редакцию 29 августа 1973 г.

УДК 621.372 : 535

ОБ ОДНОЙ ПОГРЕШНОСТИ ПРИ ИЗМЕРЕНИИ КОНТУРА ЛИНИИ УСИЛЕНИЯ ЛАЗЕРА

C. B. Ротарь, B. C. Соловьев и B. B. Телегин

В настоящее время в спектроскопических исследованиях широкое распространение получили методы лазерной спектроскопии как линейной, так и нелинейной [1, 2], позволяющие достичь исключительно высокого разрешения при измерениях характеристик вещества, в частности форм контуров усиления или поглощения.

Одним из первых методов, применявшихся для измерения формы контура усиления лазера, был метод перемещения одного из зеркал открытого резонатора (рис. 1). При линейном перемещении зеркала Z_1 частота генератора Γ изменялась в соответствии