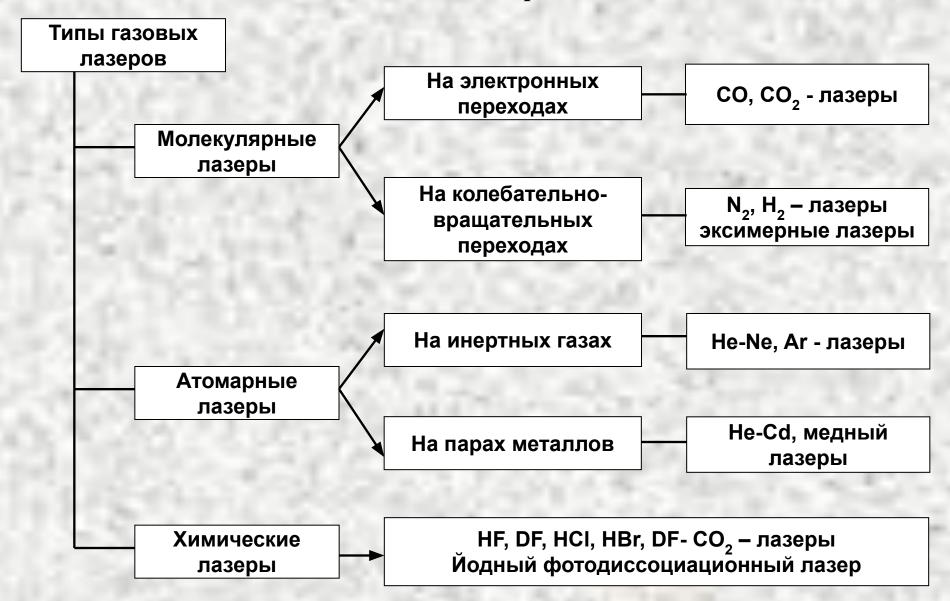
### Газовые лазеры



#### Газовые лазеры



#### Газовые лазеры

Механизмы создания инверсной населенности в электрическом разряде

1. Непосредственное столкновение атома или молекулы с электроном:

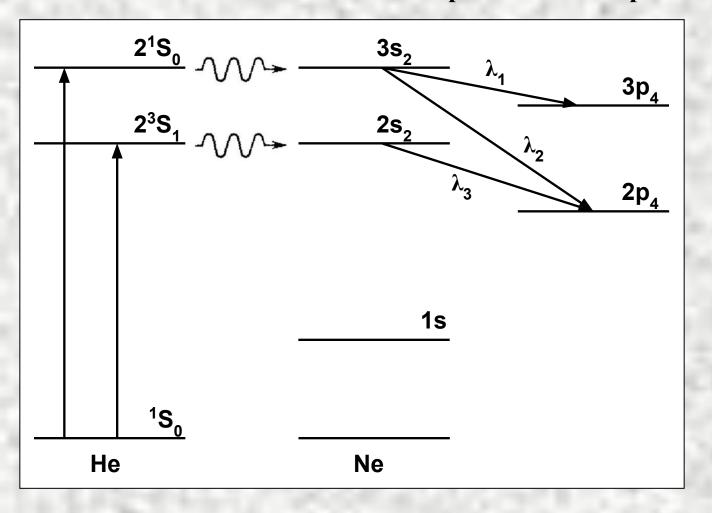
$$A + e \rightarrow A^* + e,$$
  
 $A + e \rightarrow (A^+)^* + e,$ 

2. Резонансная передача энергии:

$$A * +B \rightarrow A + B * -\Delta E$$
,  
 $A * +B \rightarrow A + (B^{+}) * -\Delta E$ 

Для высокой эффективности этого процесса необходимо, чтобы разность энергий между соответствующими состояниями частиц A и B была меньше или порядка kT

3. Столкновения нейтральных частиц газа с положительными ионами. Эффективность таких процессов невысока из-за большой инертности ионов (малой их скорости)



He+e→He\*+e+E

He\*+Ne→He+Ne\*+E

 $\lambda_1 = 3,39 \text{ MKM}$ 

 $\lambda_2$ =0,63 MKM

 $\lambda_3 = 1,15 \text{ MKM}$ 

Состояния  $2^1S_0$  и  $2^3S_1$  – метастабильные, их времена жизни порядка 1 мс Времена жизни состояний  $3s_2$  и  $2s_2$  больше времен жизни состояний  $3p_4$  и  $3p_2$  Состояние 1s – матастабильное и заселяется при столкновениях с электронами Опустошение нижних лазерных уровней происходит при столкновениях со стенками

Дефект энергии между уровнями  $2^1S_0$  и  $3s^2$ ,  $2^3S_0$  и  $2s^2$  составляет  $300~{\rm cm}^{-1}$ 

Разрешенными переходами с уровней  $3s^2$  и  $2s^2$  Ne являются переходы в состояния  $3p^4$  и  $2p^4$ 

Времена жизни состояний  $3s^2$  и  $2s^2$  приблизительно на порядок больше времен жизни состояний  $3p^4$  и  $2p^4$ 

Основным каналом релаксации нижних лазерных уровней  $3p^4$  и  $2p^4$  является безызлучательная релаксация при столкновениях Ne, главным образом, со стенками газоразрядной трубки

Для достижения наибольшей эффективности резонансной передачи энергии от гелия к неону необходимо, чтобы концентрация гелия в несколько раз (в 5-10) превышала концентрацию неона

На длине волны 0.63 мкм усиление составляет 5-6% на метр, на длине волны 1.15 мкм — 20% на метр, а на длине волны 3.39 мкм — 20 дБ/м. Поэтому генерация на длине волны 3.39 мкм подавляет генерацию на длинах волн 0.63 мкм и 1.15 мкм

Для обеспечения возможности лазера излучать на длинах волн 0.63 мкм и 1.15 мкм зеркала резонатора лазера изготавливаются в виде многослойных диэлектрических интерференционных зеркал, имеющих максимум отражения на одной длине волны, превышающий отражение на конкурирующих длинах волн на несколько порядков

Характерным параметром является оптимальная величина произведения диаметра газоразрядной трубки d (капилляра) на полное давление смеси гелия и неона p

Характерными диаметрами капилляров являются величины порядка 2 мм. Для длин волн 0.63 мкм и 3.39 мкм оптимальные значения *pd* составляют 3.5-4.0 Торр.мм, для длины волны 1.15 мкм – в области 10-12 Торр.мм.

# Оптимальная плотность тока разряда

$$Ne(1s) + e \to Ne(2p) + e$$
 паразитные процессы, роль которых  $He(2^1S) + e \to He(1^1S) + e$  возрастает с увеличением плотности тока

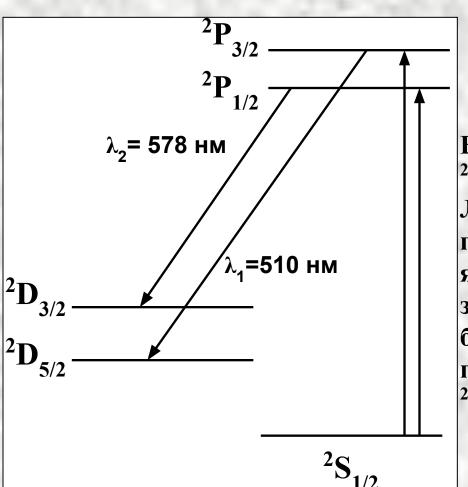
Выходная мощность излучения гелий-неонового лазера пропорциональна длине газоразрядной трубки. При ее длине 1 м на длине волны 0.63 мкм характерная мощность составляет десятки мВт, на длине волны 3.39 мкм – сотни милливатт, а на длине волны 1.15 мкм мощность несколько больше, чем на длине волны 0.63 мкм.

Модовый характер излучения определяется длиной трубки, диаметром капилляра и характером уширения лазерных линий. Диаметр капилляра, как правило, хорошо селектирует поперечные моды, поэтому гелийнеоновые лазеры преимущественно работают на продольных модах

На длине волны 0.63 мкм доплеровская ширина линии составляет порядка 1 ГГц, а при рабочих давлениях в несколько Торр столкновительная ширина не превышает 100 МГц. На длине волны излучения 3.39 мкм вклад столкновительного уширения становится сравним с вкладом доплеровского

Для получения поляризованного излучения окошки капилляра газоразрядной трубки выполняют под углом Брюстера

## Газовые лазеры: лазер на парах меди



Возбуждение верхних лазерных уровней  $^2$ Р происходит в электрическом разряде. Лазерная генерация возникает на переходах  $^2$ Р $\rightarrow$ 2D. Переход  $^2$ S $\rightarrow$ 2P является разрешенным, а переход  $^2$ S $\rightarrow$ 2D запрещен. Сечение перехода  $^2$ S $\rightarrow$ 2P больше по сравнению с сечением перехода  $^2$ S $\rightarrow$ 2D, и между уровнями  $^2$ Р и  $^2$ D возникает инверсная населенность

Для возникновения инверсий необходимо, чтобы скорость излучательной релаксации для перехода  ${}^2P \rightarrow {}^2S$  не превышала соответствующую скорость для перехода  ${}^2P \rightarrow {}^2D$ . Это можно обеспечить созданием высокой плотности атомов меди, поскольку при этом оказывается возможным захват излучения на переходе  ${}^2P \rightarrow {}^2S$ .

## Газовые лазеры: лазер на парах меди

Времена жизни состояний  $^2P$  составляют сотни наносекунд, переход  $^2D \rightarrow ^2S$  является запрещенным. Следовательно, медный лазер является лазером на самоограниченных переходах — он может работать только в импульсном режиме с длительностью импульсов не больше, чем время жизни верхних лазерных уровней

Релаксация состояний <sup>2</sup>D осуществляется, преимущественно, при столкновениях со стенками и за счет процессов:

$$Cu(^2D) + e \rightarrow Cu(^2S) + e$$

Медный лазер излучает на двух длинах волн: 510 нм (переход  ${}^2P_{3/2} \rightarrow {}^2D_{5/2}$ ) и 578 нм (переход  ${}^2P_{1/2} \rightarrow {}^2D_{3/2}$ ).

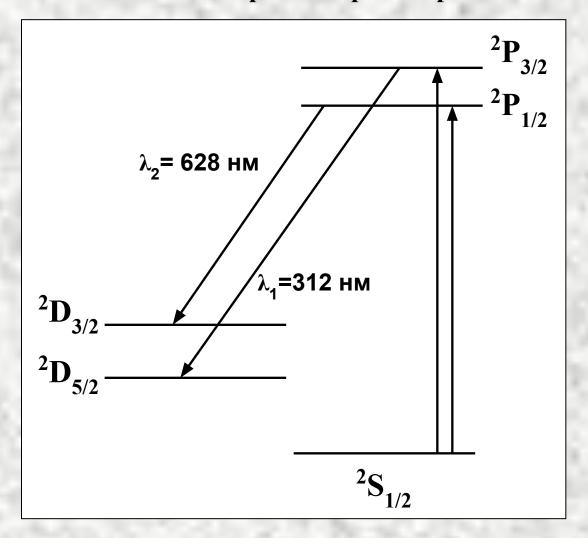
Характерная длительность импульсов порядка 10 нм с мощностью излучения в пике импульса до сотни кВт.

Частоты следования импульсов могут достигать десятков и сотен кГц.

Длины разрядных трубок медных лазеров составляют несколько десятков сантиметров с диаметрами порядка 20 см.

Давление паров меди примерно 0.5 Торр, что при температуре активной среды 1500 0C соответствует плотностям 10<sup>15</sup> см<sup>-3</sup>.

## Газовые лазеры: лазер на парах золота



Генерация происходит, преимущественно, на длине волны 628 нм, поскольку при рабочей температуре состояние  $^2D_{5/2}$  оказывается существенно заселенным