

#### Квантовая оптика

- Квантовой оптикой называется раздел оптики, занимающийся изучением явлений, в которых проявляются квантовые свойства света:
- Тепловое излучение
- Фотоэффект
- Эффект Комптона
- Фотохимические процессы
- Эффект Рамана

**Квантовая оптика** — это раздел оптики, в котором изучают статистические свойства световых полей и квантовое проявление этих свойств в процессах взаимодействия света с веществом.





К концу XIX в физик победила теория о волновой природе света (интерференция, дифракция), но остались вопросы, которые волновая теория не могла объяснить ( фотоэффект, линейчатые спектры излучения атомов, полосатые спектры молекул, тепловое излучение (ТИ).

Уильям Генрих Брэгг: «Свет ведёт себя подобно волнам по понедельникам, средам и пятницам, подобно частицам по вторникам, четвергам и субботам и ни с чем не сравним по воскресеньям».

Нобелевская премия по физике 1915г., совместно с сыном (Уильямом Лоуренсом Брэггом), «За заслуги в исследовании структуры кристаллов с помощью рентгеновских лучей». Премия стала уникальной, так как первый и единственный раз премию получили отец и сын. История знает родственником, которые стали лауреатами, но чтобы оба одновременно и за одно и то же, кроме того, Лоурес был самым молодым лауреатом — 25 лет.

Колебания электрических зарядов, входящих в состав вещества, обусловливают электромагнитное излучение, которое сопровождается потерей энергии веществом. При рассеянии и отражении света формирование вторичных световых волн и продолжительность излучения веществом происходит за время, сравнимое с периодом световых колебаний.

Если же излучение продолжается в течение времени, значительно превышающем период световых колебаний, то возможны два типа излучения: люминесценция и тепловое излучение.

**Тепловое излучение** — электромагнитное излучение широкого спектрального состава, испускаемое веществом и обусловленной тепловыми колебаниями зарядов, возникающее за счет его внутренней энергии.

Опыт показывает, что единственным видом излучения, которое может находиться в равновесии с излучающими телами, является тепловое излучение.

*Тепловое излучение* – равновесное излучение.

ТИ наблюдается при любой температуре T > 0K

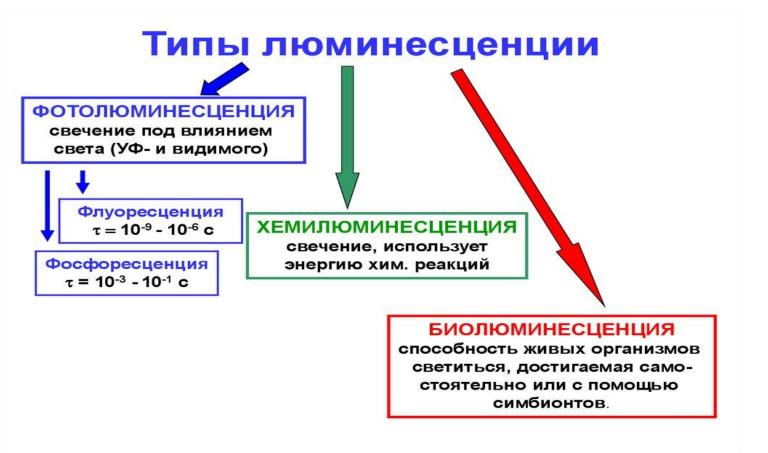
- Все другие виды свечения (излучения света), возбуждаемые за счет любого другого вида энергии, кроме теплового, называются люминесценцией, это виды неравновесного излучения:
- Люминесценцией называется излучение, избыточное над тепловым излучением тела при данной температуре и имеющее длительность, значительно превосходящую период излучаемых волн.
- Люминесцирующие вещества люминофоры.

#### Люминесценция

- радиолюминесценция
- хемилюминесценция
- триболюминесценция
- фотолюминесценция
- электролюминесценция
- флуоресценция
- фосфоресценция



**Пюминесценция** (от латинского luminescence) - «свечение». Термин введен Видеманом в 1889 году.



Электролюминесценция - возникает при пропускании электрического тока через определённые типы люминофоров. Разряд в газе сопровождающийся свечением. Возбужденные атомы отдают энергию в виде световых волн. В результате этого разряда в газе сопровождается свечением.

Радиолюминесценция — возникает при возбуждении вещества ионизирующим излучением.

*Термолюминесценция* ( *термостимулированная люминесценция*) — свечение, возникающее в процессе нагревания вещества





Катодолюминесценция - физическое явление, заключающееся в свечении ( люминесценции) вещества, облучаемого быстрыми электронами ( катодными лучами).





**Хемилюминесценция** — свечение при некоторых химических реакциях, идущих с выделением энергии ( источник света остается холодным). Большинство биохимических реакций сопровождается сверхслабым свечением, собственным излучением клеток и тканей.

Хемилюминесценция в биосистемах – *биохемилюминесценция*.

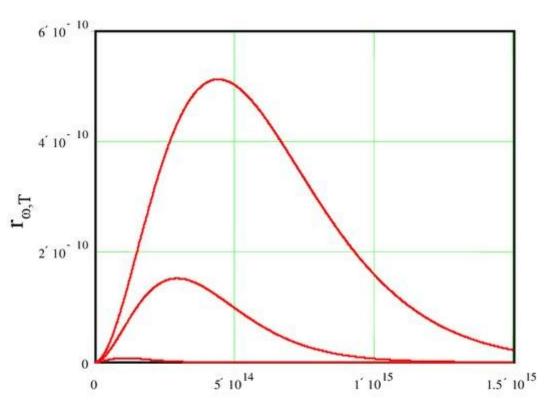
Некоторые организмы излучают сравнительно яркий свет, хорошо видимый невооруженным глазом — *биолюминесценция*.

- Тепловое равновесие означает, что излучающее тело и поле излучения имеют одинаковую температуру, сколько тело излучает, столько и поглощает для данной длины волны (частоты) и температуры.
- Тепловое излучение:
  - 1) не зависит от материала, излучающего тела и его формы;
  - 2) зависит от длины волны (частоты) и температуры, причем спектр без скачков , сплошной спектр;
  - 3) тепловое излучение изотропно, т.е. вероятность испускания излучения разных длин волн и поляризаций равновероятно во всех направлениях;
  - 4) однородно; 5) неполяризовано;
  - 6) ТИ приводит к термодинамическому равновесию систему тел, обменивающуюся излучением;

Нагретые тела передают тепло от одного к другому тремя способами: теплопроводность, конвекционный теплообмен и *лучистый теплообмен*.



#### Спектр теплового излучения:



.. \ \ \ /

В общем случае любое тело отражает, поглощает и пропускает падающее на него излучение. Поток излучения, падающего на тело можно записать:

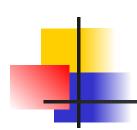
$$\Phi = \Phi_{\text{отр}} + \Phi_{\text{погл}} + \Phi_{\text{прош}}$$

или

$$rac{\Phi_{
m отр}}{\Phi} + rac{\Phi_{
m погл}}{\Phi} + rac{\Phi_{
m прош}}{\Phi} = 
ho + lpha + t = 1$$
, где

ho — коэффициент отражения или отражательная способность, lpha — коэффициент поглощения или поглощательная способность, t - коэффициент пропускания или пропускательная способность.

Если тело не пропускает излучение, то t=0 и  $\rho+\alpha=1$ . В общем случае коэффициенты зависят от частоты излучения  $(\omega$  или  $\nu$  или  $\lambda$ ) и температуры тела  $(\lambda)$ :



Если тело полностью поглощает падающее на него излучение любой частоты и не отражает его, то:  $\alpha_T=1$  и  $\rho_T=0$  - тело называют абсолютно черным (АЧТ).

Если тело полностью отражает излучение и не поглощает его, то:  $\alpha_T=0$  и  $\rho_T=1$  - тело называют абсолютно белым.

Если коэффициент поглощения  $0 < \alpha_{\mathrm{T}} < 1$  , то тело называют серым.

Если поглощательная способность зависит от длины волны  $\lambda$  (или частоты  $\nu$ ), то тело называют *селективным поглотителем.* 

Наряду с поглощением, отражением и пропусканием, все тела сами способны испускать ЭМВ, т.е. *светиться*. Все виды испускания можно разделить на два класса:



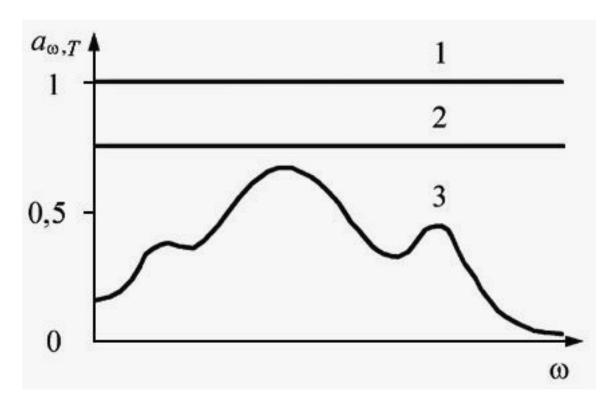
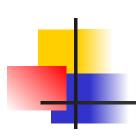


График спектральной поглощательной способности тела: 1- AЧТ; 2- серое тело; 3- реальное тело



- Среди излучающих и поглощающих тел особое место занимает АЧТ абсолютно черное тело ( $\rho_{\rm T}=0\,$  и  $\alpha_{\rm T}=1$ ).
- АЧТ полностью поглощает падающее на него излучение.
- Если АЧТ раскалить, то оно будет светиться ярче, чем серое.

Если на фарфоре нанести рисунок желтой, зеленой и черной краской, а затем нагреть до высокой температуры, то черный рисунок будет светиться ярче, чем зеленой и желтый.

- Пример раскаленного АЧТ Солнце.
- Модель АЧТ предложен Луммером и Вином это термоизолированная полость с зеркальными стенками и бесконечно малым отверстием, попав в него ЭМ излучение бесконечное число раз отражается и не может выйти, затем

#### Характеристики теплового излучения:

 Поле излучения принято характеризовать потоком излучения.

*Поток излучения* — это энергия переносимая излучением через произвольную поверхность в единицу времени:

$$\Phi = \frac{dW}{dt} \quad \left[ B_{\mathrm{T}} = \frac{\mathrm{Дж}}{\mathrm{c}} \right].$$

2. Энергетическая светимость — энергия электромагнитных волн, испускаемых единицей площади поверхности тела в единицу времени во всём спектральном диапазоне частот.

AM  $\Gamma D_{m}$   $\Pi_{M}$   $\Gamma$ 

#### Спектральные характеристики ТИ:

3. Энергетическая светимость в интервале частот ( длин волн) от  $\nu$  до  $\nu + d\nu$  (или от  $\lambda$  до  $\lambda + d\lambda$ ) обозначают -  $dR_{\nu,T}$  ( $dR_{\omega,T}$ ,  $dR_{\lambda,T}$ ).

*Испускательная способность тела ( спектральная плотность излучения)* — энергия излучения, испускаемая единицей площади поверхности тела в единицу времени в единичном интервале частот -  $r_{\omega,T}$ .

Если в интервале  $\lambda$  до  $\lambda + d\lambda$ , то  $r_{\lambda,T}$  - называют спектральной энергетической светимостью.

$$dR_{\omega,T} = r_{\omega,T}d\omega \qquad \leftrightarrow \qquad r_{\omega,T} = \frac{dR_{\omega,T}}{dt}$$



4. Энергетическая светимость тела во всем интервале частот ( длин волн) – интегральная характеристика, зависит от температуры:

$$R_T = \int dR_{\nu,T} = \int_0^\infty r_{\nu,T} \cdot d\nu$$

Характеристики, зависящие от частоты  $\nu$  ( $\omega$ ) или  $\lambda$  - называются спектральными.



**5.** Поглощательная способность тела — отношение поглощенного телом потока  $d\Phi^{\alpha}_{\omega,T}$  (электромагнитных волн к падающему потоку  $d\Phi_{\omega,T}$  для единичного интервала частот ( $\omega \div \omega + d\omega$ )

$$\alpha_{\omega,T} = \frac{d\Phi_{\omega,T}^{\alpha}}{d\Phi_{\omega,T}}$$

 $0 < lpha_{\omega.T} < 1$  , безразмерная физическая величина

6. Спектральная плотность энергетической светимости (излучательная способность) связана с объемной плотностью излучения соотношением:

$$E_{v,T} = \frac{c}{4}u(v,T)$$



#### Связь между спектральными характеристиками излучения по частоте и длине волны

Характеристики излучения, зависящие от частоты  $\omega$  ( $\nu$ ) или длины волны  $\lambda$  излучения *называются спектральными*.

Учитывая, что 
$$dR_{\omega,T}=dR_{\lambda,T}$$
, получим  $r_{\omega,T}d\omega=r_{\lambda,T}d\lambda$ .

Используем связь 
$$\lambda=\frac{2\pi c}{\omega}$$
, получим:  $d\lambda=-\frac{2\pi c}{\omega^2}d\omega=-\frac{\lambda^2}{2\pi c}d\omega$ .

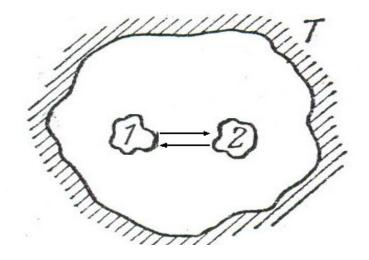
Знак минус показывает, что  $\lambda$  увеличивается, частота  $\omega$  уменьшается, и наоборот.

Получим: 
$$r_{\omega,T}=r_{\lambda,T}\left|\frac{d\lambda}{d\omega}\right|=r_{\lambda,T}\frac{\lambda^2}{2\pi c}$$
 или  $r_{\lambda,T}=\frac{c}{\lambda^2}r_{\nu,T}$ 

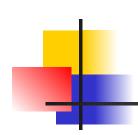


Правило Прево (1809 г.): При тепловом равновесии, если два тела поглощают разные количества энергии, то и излучение у них должно быть различным. Так, нагревая кристалл кварца и кусок стали до высокой температуры, наблюдаем яркое каление стали, кристалл же кварца совсем не светится. Таким образом, обнаруживается большая способность к излучению тел, хорошо поглощающих.

$$f_{\omega,T} = \frac{r_{\omega,T}}{\alpha_{\omega,T}}$$

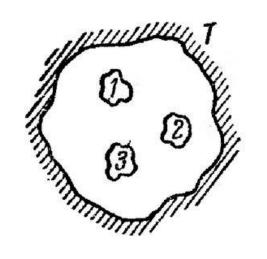


Теоретическое объяснение излучения АЧТ привело к понятию квантования энергии.



#### Закон Кирхгофа

Рассмотрим замкнутую полость ,внутри которой находится несколько тел в вакууме. Температура поддерживается постоянной. Тела между собой и с оболочкой могут обмениваться энергией только путем испускания и поглощения ЭМВ.



Через некоторое время установиться термодинамическое равновесие, температура равна T, температуре оболочки. То есть тело, обладающее большей испускательной способности  $r_{\omega,T}$ , теряет в единицу времени больше энергии с единицы поверхности, чем тело с меньшей испускательной способностью, а так как T =const, то тело которое испускает больше, должно больше и поглощать.

Кирхгоф установил, что:

$$\left(\frac{r_{\omega,T}}{a_{\omega,T}}\right)_{1} = \left(\frac{r_{\omega,T}}{a_{\omega,T}}\right)_{2} = \dots = r_{\omega,T}^{0} = f(\omega,T)$$



$$\left(\frac{r_{\omega,T}}{a_{\omega,T}}\right)_1 = \left(\frac{r_{\omega,T}}{a_{\omega,T}}\right)_2 = \dots = r_{\omega,T}^{\Theta} = f(\omega,T)$$

- это отношение не зависит от природы тела, для всех универсальная функция,
- Отношение спектральной лучеиспускательной способности к спектральной поглощательной способности, есть величина постоянная  $f(\omega, T)$ ,
- Так как для АЧТ поглощательная способность  $lpha_{\omega,T}^0$ =1, то лучеиспускательная способность  $r_{\omega,T}^0$  по закону Кирхгофа:

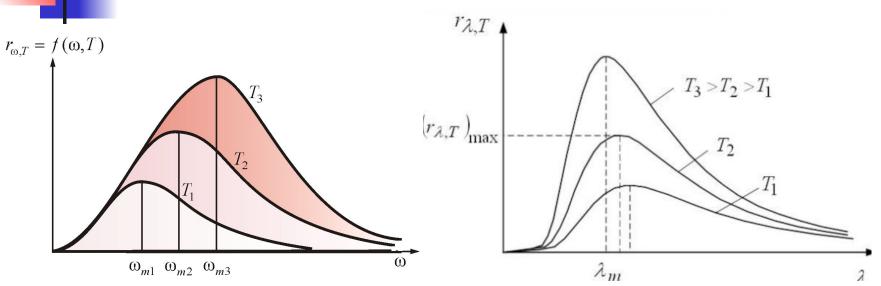
$$f(\omega,T)=r_{\omega,T}^0$$
 -  $f(\omega,T)$  — функция Кирхгофа.

- Функция Кирхгофа равна лучеиспускательной способности АЧТ при определенной температуре T и в определенном интервале частот  $d\omega$   $(d\lambda)$ .



#### \_Следствия из закона Кирхгофа:

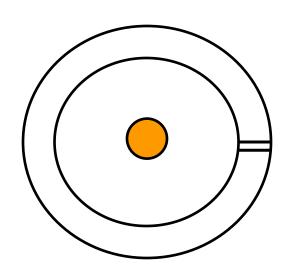
- Так как для любого тела , не АЧТ, поглощательная способность  $lpha_{\omega, T} < 1$ , то лучеиспускательная способность  $r_{\omega, T}^0 > r_{\omega, T}$ , то есть при любой температуре излучение АЧТ наибольшее;
- 2. Если поглощательная способность тела  $\alpha_{\omega,T}=0$ , то и спектральная лучеиспускательная способность  $r_{\omega,T}=0$ , из чего следует, что если тело не поглощается некоторых частот ( длин волн), то оно их и не излучает, и наоборот.
- 3. Если излучательная способность АЧТ равна нулю, то есть  $r_{\omega,T}^0 = 0$ , то и излучательная способность любого тела равна нулю, то есть если АЧТ тело некоторых длин волн ( частот) не излучает, то их не излучает и любое другое тело.



По функции Кирхгофа  $f(\omega,T)$  можно найти излучательную способность любого тела, если для него известен коэффициент поглощения  $\alpha(\omega,T)$ , то есть :

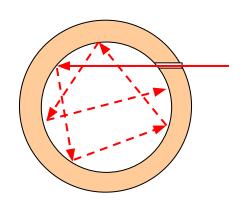
$$r(\omega, T) = \alpha(\omega, T) \cdot f(\omega, T)$$

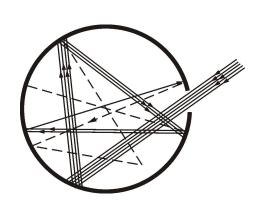
Для доказательства закона Кирхгофа рассмотрим теплоизолированную полость А с малым отверстием, внутри которой находится тело В. Полость А нагрета и обменивается теплом с телом В через поле излучения полости С. В состоянии теплового равновесия температура полости А, тела В и поля излучения С одинаковы и равны Т. В опыте имеется возможность измерять поток



# Абсолютно черное тела (АЧТ)

- Абсолютно черных тел в природе не существует.
- Сажа или платиновая чернь имеют поглощательную способность близкую к единице, но только в ограниченном интервале частот.
- Хорошей моделью такого тела является почти замкнутая полость, снабженная малым отверстием,
- Испускательная способность такого устройства очень близка к  $f(\omega,T)$  причем T означает температуру стенок полости. Луч, попавший внутрь, после многократных отражений обязательно поглощается, причём луч любой частоты.





В теоретических работах:  $f(\omega,T) \Leftrightarrow f(\omega,T) = \frac{2\pi c}{\omega^3} \varphi(\lambda,T) = \frac{\lambda^2}{2\pi c} \varphi(\lambda,T)$  В экспериментальных:  $\varphi(\lambda,T)$ 

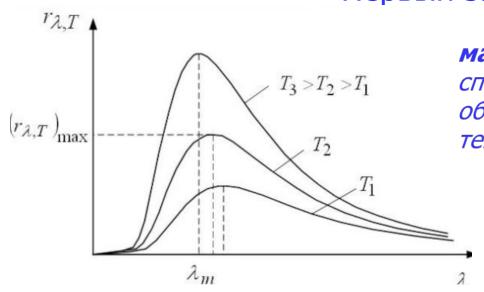


#### Законы Вина

- законы опытные ( экспериментальные).

Вильгельм Вин – лауреат нобелевской премии за ТИ в 1911 году.

#### Первый закон Вина



Длина волны , соответствующая **максимальному значению** 

спектральной плотности излучений АЧТ, обратно пропорциональна его

температуре - закон смещения Вина

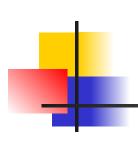
$$\lambda_m = \frac{b}{T}$$

b = постоянная Вина,

$$b = 2.9 \cdot 10^{-3} \text{M} \cdot K$$

Постоянная Вина соответствует длине волны при Т=1К.

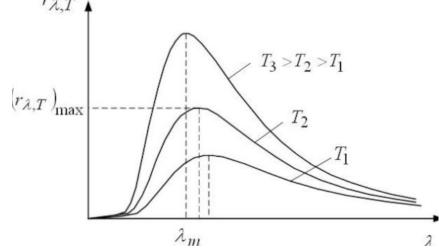
Закон смещения показывает смещение максимума в сторону коротких волн при увеличении температуры.



#### Второй закон Вина

Второй закон Вина утверждает: *максимальная испускательная* способность АЧТ пропорциональна пятой степени его температуры:

$$\left(r_{\lambda,T}^0
ight)_{max}=c\cdot T^5$$
  $c=1.3\cdot 10^{-5}rac{\mathrm{BT}}{\mathrm{M}^3\mathrm{K}^5}$  — вторая постоянная Вина



Позднее из общих соотношений термодинамики и электродинамики Вин получил следующее выражение для функции Кирхгофа:

$$f(\omega, T) = \omega^3 \varphi\left(\frac{\omega}{T}\right).$$

Из этой формулы следует закон Стефана-Больцмана:

$$R(T) = T^4 \int_0^\infty \frac{\omega^3}{T^3} \varphi(\frac{\omega}{T}) d\frac{\omega}{T} = \sigma T^4.$$

Для Солнца максимум энергетической светимости приходится на  $\lambda$ =470 нм. Если Солнце считать АЧТ, то из закона Вина следует, что температура поверхности Солнца приблизительно 6000К.

Если считать, что кожа человека близка по свойствам к АЧТ, то максимусоотношений термодинамики им спектра излучения при температуре 36°C ( 309К) лежит в диапазоне ИК спектра (9400нм).

Пусть поверхность тела приблизительно  $1 \, \mathrm{m}^2$  , разность



#### Закон Стефана-Больцмана

Австрийский физик Иозеф Стефан экспериментально и Людвиг Больцман теоретически установили: если вычислить площадь под кривой  $r_{\omega,T}^0 = f(T)$  равна энергетической светимости абсолютно чёрного тела:

$$R_T^0 = \int_0^\infty r_{\omega,T}^0 d\omega = \sigma T^4$$

 $\sigma = 5.67 \cdot 10^{-8} \frac{^{\mathrm{BT}}}{^{\mathrm{M}^2\mathrm{K}^4}}\,$  - постоянная Стефана-Больцмана Излучение АЧТ определяется его абсолютной температурой.

Для серых тел:  $R_T = \gamma \sigma T^4$ , где  $\gamma$  — коэффициент серости,  $\gamma < 1$ . Законы Вина и Сьефана-Больцмана хорошо согласуются с экспериментальными данными.

# Абсолютно черное тело (АЧТ)

#### Абсолютно черное тело

Температурный интервал в <u>Кельвинах</u>	Цвет
до 1000	Красный
1000—1500	Оранжевый
1500—2000	Жёлтый
2000—4000	Бледно-жёлтый
4000—5500	Желтовато-белый
5500—7000	Чисто белый
7000—9000	Голубовато-белый
9000—15000	Бело-голубой
15000—∞	Голубой

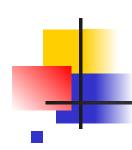


#### Формула Рэлея-Джинса

Следующая попытка объяснить кривых теплового излучения, исходя из законом классической физики и опираясь на закон Вина была сделана Рэлеем и Джинсом. Из уравнений Максвелла для ЭМП следует, что с энергетической точки зрения «чёрное» излучение в полости эквивалентно системе из бесконечно большого числа не взаимодействующих друг с другом гармонических излучателей ( радиационных осцилляторов), причем собственные частоты последних равны частотам соответствующих компонент чёрного излучения. Методами статистической физики было получено следующее выражение для функции Кирхгофа:

$$f(\omega, T) = \frac{\omega^2}{4\pi^2 c^2} \langle \varepsilon \rangle.$$

Где 
$$\frac{\omega^2}{4\pi^2c^2}$$
 -величина, пропорциональная плотности радиационных



#### Формула Рэлея-Джинса

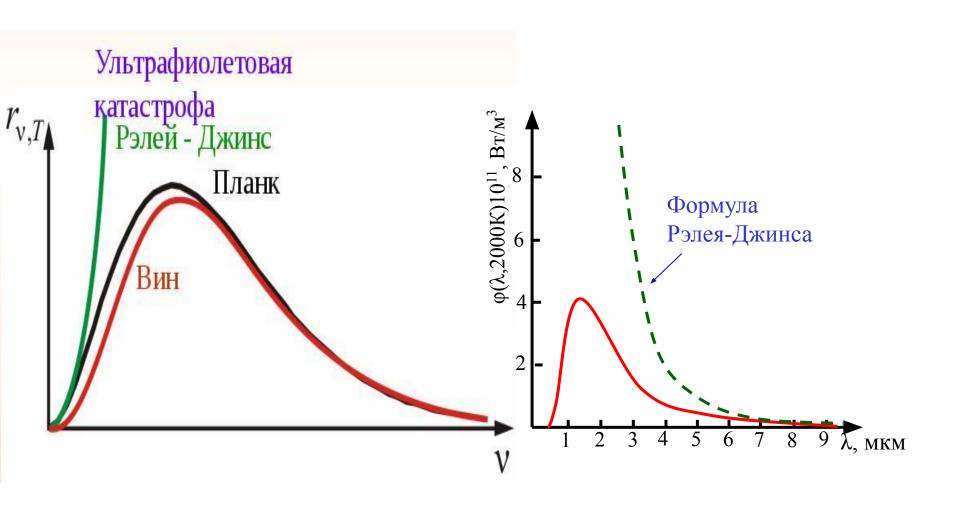
$$f(\omega, T) = \frac{\omega^2}{4\pi^2 c^2} kT$$

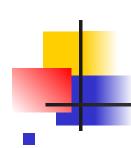
Заряд осциллятора, все частные свойства осциллятора выпали из формулы: ведь если мы достигли равновесия с одним осциллятором, то должно быть равновесия и с любым другим осциллятором. Полученная формула достаточно хорошо согласуется с экспериментом в области малых частот, но резко расходится с ним в коротковолновой части излучения, что видно на графике. Однако, при  $\omega \to \infty$  и  $f(\omega, T) \to \infty$ , хотя и  $f(\omega, T) \to 0$ .

Рост излучения до бесконечности при переходу к ультрафиолетовой или рентгеновской частям спектра назвали



#### Формула Рэлея-Джинса





#### Формула Планка

Все попытки описать ТИ зашли в тупик, классическая физика оказалась несостоятельной.

В 1900 году немецкий физик Макс Планк выдвинул гипотезу о том, что энергия осцилляторов может принимать только определенные дискретные значения, равные целому числу элементарных порций энергии  $E_0$  - эти порции он назвал квантами ( quantum — количество),  $E_0 \sim \nu$ , где  $\nu$  — частота излучения.

$$E_0 = h\nu = \hbar\omega$$

 $h = 6.62 \cdot 10^{-34} Дж \cdot c$  - постоянная Планка,

$$\hbar = \frac{h}{2\pi} = 1.05 \cdot 10^{-34} \text{Дж} \cdot \text{c}$$
 – приведенная постоянная Планка.

В состоянии равновесия распределение колебаний по значениям энергии должно подчиняться закону Больцмана, то есть вероятность того или иного значения величины энергии осциллятора может быть определено:

$$w = w_0 \exp\left(-\frac{n\hbar\omega}{kT}\right)$$
, где n=0,1,2...

Тогда можно найти среднюю энергию:

$$\langle E \rangle = \frac{\hbar \omega}{\exp(\frac{\hbar \omega}{kT}) - 1}$$

Тогда из формулы Рэлея-Джинса можно получить формулу Планка:

$$f(\omega,T) = \frac{\omega^2}{4\pi^2 c^2} \langle E \rangle = \frac{\omega^2}{4\pi^2 c^2} \cdot \frac{\hbar \omega}{\exp\left(\frac{\hbar \omega}{kT}\right) - 1}$$
$$f(\omega,T) = \frac{\hbar \omega^3}{4\pi^2 c^2} \cdot \frac{1}{\exp\left(\frac{\hbar \omega}{kT}\right) - 1}$$

В состоянии равновесия распределение колебаний по значениям энергии должно подчиняться закону Больцмана, то есть вероятность того или иного значения величины энергии осциллятора может быть определено:

$$w = w_0 \exp\left(-\frac{n\hbar\omega}{kT}\right)$$
, где n=0,1,2...

Тогда можно найти среднюю энергию:

$$\langle E \rangle = \frac{\hbar \omega}{\exp(\frac{\hbar \omega}{kT}) - 1}$$

Тогда из формулы Рэлея-Джинса можно получить формулу Планка:

$$f(\omega,T) = \frac{\omega^2}{4\pi^2 c^2} \langle E \rangle = \frac{\omega^2}{4\pi^2 c^2} \cdot \frac{\hbar \omega}{\exp\left(\frac{\hbar \omega}{kT}\right) - 1}$$
$$f(\omega,T) = \frac{\hbar \omega^3}{4\pi^2 c^2} \cdot \frac{1}{\exp\left(\frac{\hbar \omega}{kT}\right) - 1}$$



$$f(\omega, T) = \frac{\hbar \omega^3}{4\pi^2 c^2} \cdot \frac{1}{\exp\left(\frac{\hbar \omega}{kT}\right) - 1}$$

Эта формула хорошо согласуется с экспериментом во всех диапазонах частот (длин волн) от нуля до бесконечности.

Из этой формулы можно получить все законы:

- 3акон Вина виден явно:  $f(\omega, T) = \omega^3 F\left(\frac{\omega}{T}\right)$ ,
- 2. При малых частотах :  $\hbar\omega \ll kT$  переход к закону Рэлея-Джинса

$$\langle E \rangle = \frac{\hbar \omega}{\exp(\frac{\hbar \omega}{kT}) - 1} \approx \frac{\hbar \omega}{1 + \frac{\hbar \omega}{kT} - 1} = kT$$

$$r_{\omega,T}^{0} = \frac{\omega^{2}}{4\pi^{2}c^{2}}kT$$



$$f(\omega, T) = \frac{\hbar\omega^3}{4\pi^2c^2} \cdot \frac{1}{\exp\left(\frac{\hbar\omega}{kT}\right) - 1}$$

\_При больших частотах :  $\hbar\omega\gg kT$  –

$$\langle E \rangle = \frac{\hbar \omega}{\exp(\frac{\hbar \omega}{kT}) - 1} \approx \hbar \omega e^{-\frac{\hbar \omega}{kT}}$$
$$r_{\omega,T}^{0} = \frac{\hbar \omega^{3}}{4\pi^{2}c^{2}} e^{-\frac{\hbar \omega}{kT}}$$

При увеличении частоты функция уменьшается, чего нет в формуле Рэлея-Джинса.

# Вывод законов Стефана – Больцмана и Смещения Вина из формулы Планка

$$R_T^* = \int_0^\infty r_{\omega,T}^* d\omega = \frac{\hbar}{4\pi c^2} \left(\frac{kT}{\hbar}\right)^4 \int_0^\infty \frac{x^3 dx}{e^x - 1} = \frac{\pi^2 k^4}{60c^2 \hbar^3} T^4 = \sigma T^4$$

$$\frac{d r_{\lambda,T}^*}{d \lambda} = 0, \quad T \cdot \lambda_m = \frac{2 \pi \hbar c}{4,965 k} = b$$

#### Оптическая пирометрия

Оптическая пирометрия — это метод бесконтактного (дистанционного) измерения температуры нагретых тел.

Приборы для измерения температуры бесконтактным методом называются *- пирометры*. С их помощью можно измерять температуру звезд, Солнца, расплавленного металла, нити накаливания ламп и т.д.

Так, при комнатной температуре  $\lambda_{max}$  приходится на далёкую ИК- область и не регистрируется человеческим глазом, так что излучение тела воспринимается как тепло. При повышении температуры появляется видимое свечение, от вишнёво-красного при более низкой температуре до белого. Спектральные свойства излучения нагретых тел широко используются в науке и технике для бесконтактного определения температуры. На спектральный состав и интенсивность излучения сильно влияет отличие свойств тела от АЧТ. Степень серости исследуемых тел, как правило известна и обычно зависит от частоты

## Оптическая пирометрия

#### Три типа температур:

- 1. Истинная температура  $T_{\mu}$ .
- 2. Цветовая температура, определяется по положению максимума функции Планка ( закон Вина). Цветовая температура совпадает с истинной температурой тела.  $T_{\text{ц}} = \frac{b}{\lambda_{\text{пл}}} = T_{\text{и}}$
- 3. Яркостную температуру измеряют по испускательной способности:  $r_{\lambda,T}=\alpha_T r_{\lambda,T}^0$ , для чего надо знать коэффициент черноты тела  $\alpha_T$  (закон Стефана Больцмана). Для выделения излучения с данной длиной волны используется светофильтр.  $T=\frac{T_{\rm H}}{\ln \alpha_T}$ ,  $T_{\rm H} < T_{\rm HCT}$
- 4.  $extit{Pадиационная}$   $extit{Tемпература}$  измеряют по энергетической светимости серого тела:  $R_T = lpha_T R_T^0$ .  $T_{
  m pag} = T \sqrt[4]{lpha_T}$  ,  $T_{
  m pag} < T_{
  m ист}$



#### Тепловое излучение

**Тепловое** излучение

Излучение тел, вызванное их нагреванием

Существует при любой температуре

- при низких Т длинноволновые (ИК) ЭМ волны
- при высоких Т- короткие (УФ) ЭМ волны

Может находиться в равновесии с излучаемым его телом

**Тепловое равновесие** 

$$\Delta W_{$$
излуч $=\Delta W_{$ поглощ

тело излучает



температура тела ⊥

Источник излучения

Ускоренно движущиеся заряженные частицы

Следует отличать тепловое излучение от люминесценции



Люминесценция Свечение тел, вызванное ВНЕШНИМ воздействием

Существует, пока есть внешнее воздействие



#### Характеристики теплового излучения

Спектральная плотность энергетической светимости

физическая величина, численно равная энергии излучения с единицы поверхности за единицу времени в единичном интервале частот

$$E_{v,T} = \frac{dW_{u_{3D}}}{dv}$$

**Энергетическая светимость** 

энергия излучения с единицы поверхности за единицу времени в интервале частот от 0 до ∞

$$E_T = \int_0^\infty E_{v,T} dv$$

 $dW_{u3\pi y4} = E_{v,T} dv$ 

Поглощательная способность (спектральная поглощательная способность

отношение поглощенной энергии к той энергии, которая подходит к данной поверхности

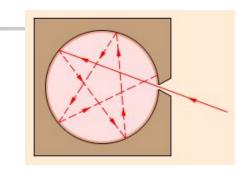
$$0 \le A_{v,T} \le 1$$

$$A_{v,T} = \frac{dW_{noznouy}}{dW_{nad}}$$

## Абсолютно черное тело

Абсолютно черное тело (AYT)

Тело, обладающее свойством поглощать все падающее на его поверхность ЭМ излучение любого спектрального состава



идеализация, модель

$$\varepsilon_T = \int_0^\infty \varepsilon_{v,T} dv$$

$$A_{v,T} = \frac{dW_{noznouq}}{dW_{na\partial}} = 1$$

•Вход в пещеру

примеры:

•Сажа

•Черный бархат

•Окно извне

•Торец трубы

•Отверстие в замкнутой полости

спектральная плотность энергетической светимости АЧТ

энергетическая светимость АЧТ

поглощательная способность АЧТ

## Закон Кирхгофа

**Спектральная плотность энергетической светимости** 

$$\underbrace{E_{v,T}}_{A_{v,T}} = \varepsilon_{v,T}$$

$$E_{v,T} = \frac{dW_{usn}}{dv}$$

Энергия излучения с единицы поверхности за единицу времени в единичном интервале частот

функция Кирхгофа

$$A_{v,T} = \frac{dW_{noznouq}}{dW_{na\partial}}$$

Поглощательная способность

Отношение поглощенной энергии к той энергии, которая подводится к данной поверхности

НЕ зависит от природы тела

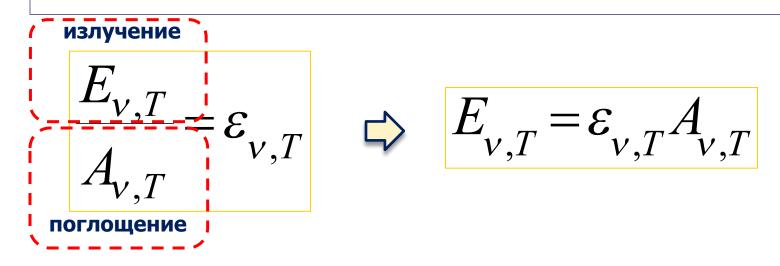
является для всех тел одной и той же функцией частоты (длины волны) и температуры

Отношение спектральной плотности энергетической светимости любого тела к его поглощательной способности есть величина, равная спектральной плотности энергетической светимости АЧТ (функция Кирхгофа)

## Следствия из закона Кирхгофа

1. Если при какой-либо температуре тело не поглощает энергию, то оно при этой температуре и не излучает  $A_{\nu,T}=0$ 

2. Максимальной спектральной плотностью энергетической светимости обладает абсолютно черное тело A<sub>v,т</sub>=1





1893 — Вин впервые установил вид функции Кирхгофа

$$\varepsilon_{v,T} = v^3 f\left(\frac{v}{T}\right)$$
 некоторая неизвестная Вину функция

1879 – эксперимент – Стефан

1884 — теоретическое обоснование — Больцман

Закон Стефана-Больцмана

$$\varepsilon_T^{} = \sigma T^4$$

$$\mathcal{E}_T = \sigma T^4 \sigma = 5,67 \cdot 10^{-8} \frac{Bm}{M^2 \kappa^2}$$

постоянная Стефана-Больцмана

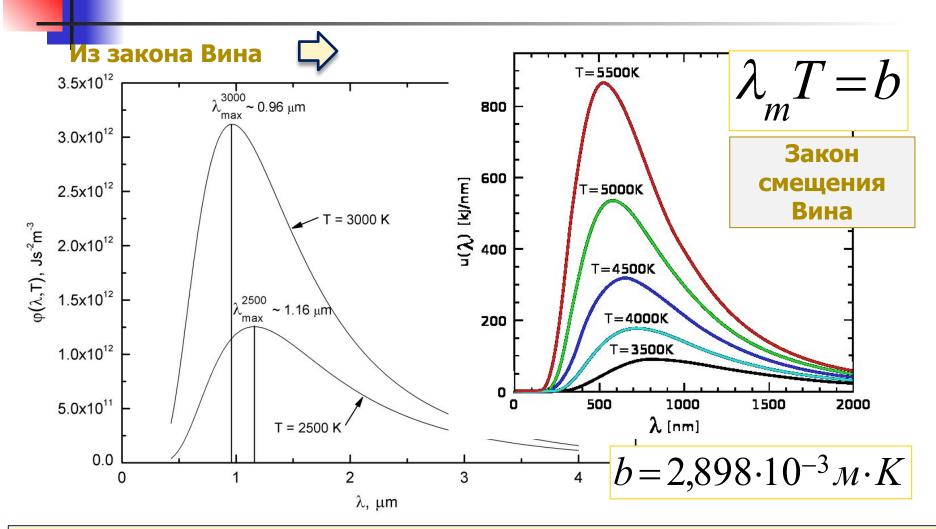
Спектральная плотность энергетической светимости пропорциональна температуре в 4 степени

Энергетическая светимость АЧТ численно равна энергии излучения с единицы поверхности за единицу времени

$$W = \sigma T^4 St$$

энергия излучения с площади S за время t

#### Закон смещения Вина



При повышении температуры λ, соответствующая максимуму спектральной плотности энергетической светимости смещается в сторону коротких длин волн

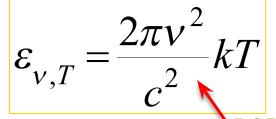
## Ультрафиолетовая катастрофа

#### Формула Рэлея-Джинса

Определение функции Кирхгофа

$$\varepsilon_{v,T}^{}-?$$

Кирхгофа Исходя из законов статистической физики о равнораспределении по степеням свободы



`в единичном Энергия, интервале частот излучаемая с 1 м<sup>2</sup> за 1 с

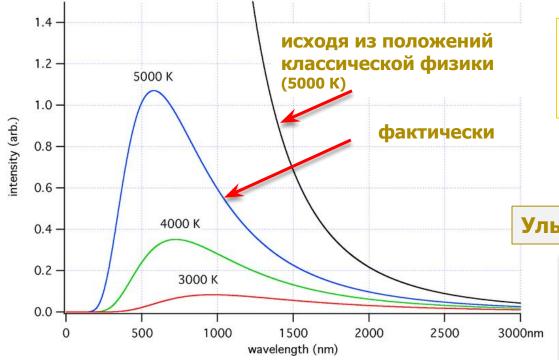
по всем частотам

$$\varepsilon_T = \int_0^\infty \frac{2\pi v^2}{c^2} \cdot kT dv = \infty$$

удовлетворительно описывает излучение только в области длинных волн

#### Ультрафиолетовая катастрофа

Энергия, излучаемая с любой площади НЕ может быть ∞ большой величиной



#### Квантовая гипотеза

Макс Планк

Предложил согласующееся с опытными данными выражение для спектральной плотности энергетической светимости черного тела



Квантовая гипотеза атомы излучают энергию не непрерывно, а определенными порциями — квантами, причем энергия кванта пропорциональна частоте колебания

$$E = h\nu = h\frac{c}{\lambda}$$

*h*= 6,625 · 10<sup>-34</sup> Дж · с постоянная Планка

$$\varepsilon_{v,T} = \frac{2\pi v^2}{c^2} \frac{hv}{e^{\frac{hv}{kT}} - 1}$$

Функция Кирхгофа по Планку

#### Исследовательские задания:

- Опишите на основе методологии научного исследования работы Планка по изучению излучения абсолютно черного тела
- Исследуйте зависимость спектральной плотности энергетической светимости от частоты по формуле, полученной Планком на основе квантовой гипотезы



с точки зрения квантовой физики

$$\varepsilon_{v,T} = \frac{2\pi v^2}{c^2} \frac{hv}{e^{\frac{hv}{kT}} - 1}$$

Функция Кирхгофа по Планку

 $\left| \varepsilon_{v,T} = v^3 f\left(\frac{v}{T}\right) \right|$ 



законы теплового излучения

Формула Рэлея-Джинса полагая

$$h\nu << kT$$



$$h v << kT$$
  $\Leftrightarrow$  
$$\varepsilon_{v,T} = \frac{2\pi v^2}{c^2} kT$$

**3.** Закон смещения Вина

$$\frac{d\varepsilon_{v.T}}{dv} = 0$$

$$\frac{v_m}{T} = b$$

$$\frac{d\varepsilon_{v,T}}{dv} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{v_m}{T} = b_1 \quad \lambda_m T = b$$

Закон Стефана-Больцмана

$$\left| \varepsilon_{T} = \int_{0}^{\infty} \frac{2\pi v^{2}}{c^{2}} \frac{hv}{e^{\frac{hv}{kt}} - 1} = \frac{2\pi^{5}k^{4}}{15c^{2}h^{3}} T^{4} = \left| \frac{2\pi^{5}k^{4}}{15c^{2}h^{5}} = \sigma \right| = \sigma T^{4}$$