ЛЕКЦИЯ 4: ИЗЛУЧЕНИЕ В АСТРОФИЗИКЕ

ВВЕДЕНИЕ В АСТРОФИЗИКУ. ВШЭ 2022/2023. БАКАЛАВРЫ, 4-Й МОДУЛЬ.

АНТОН БИРЮКОВ (АСТРОНОМИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ МГУ ИМ. М.В. ЛОМОНОСОВА И ВШЭ), К.Ф.-М.Н

ПЛАН ЛЕКЦИИ

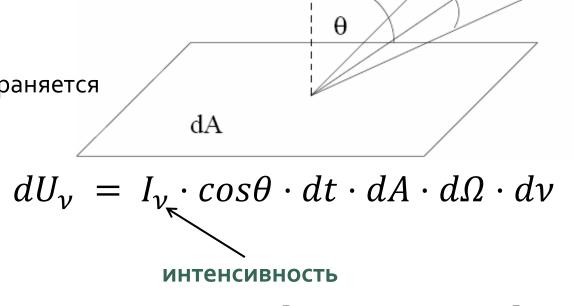
- 1. Интенсивность, как основная характеристика в теории излучения.
- 2. Формирование спектров.
- 3. Элементы астрофотометрии: звёздные величины и фотометрические системы.
- 4. Тепловое излучение: формула Планка и её следствия.
- 5. Нетепловое излучение движущихся зарядов. Когерентное излучение.

излучение в астрофизике

ИНТЕНСИВНОСТЬ

Количество лучистой энергии dU_{ν} частоты ν , прошедшее через воображаемую контрольную площадку в заданном направлении пропорционально:

- ightarrow площади dA этой площадки,
- ightharpoonup величине телесного угла $d\Omega$ в котором распространяется излучение,
- \blacktriangleright интервалу времени dt,
- ightharpoonup ширине интервала частот $\nu ... \nu + d\nu$.



 $I_{\nu} \left| \frac{\exists pr}{\text{cek} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{crep} \cdot \Gamma_{\mathbf{I}}} \right| I_{\lambda} \left| \frac{\angle \mathcal{K}}{\text{cek} \cdot \text{cm}^2 \cdot \text{crep} \cdot \mathbf{cM}} \right|$

ТЕЛЕСНЫЙ УГОЛ

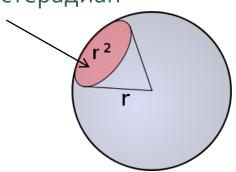
- -- это часть пространства, внутри которого находятся все лучи, выходящие из данной точки и пересекающие некоторую поверхность s. Форма поверхности при этом может быть любой.
- Телесный угол равен площади той части сферы, которую он вырезает к квадрату радиуса этой сферы. Измеряется в стерадианах:

$$\Omega = \frac{S}{R^2} [\text{crep}]$$

> Телесный угол объекта определяется его размерами и расстоянием до нее: 1 стерадиан

$$\Omega_* = \frac{\pi R_*^2}{D^2} \approx (10^{-21} \text{crep}) \left(\frac{R_*}{R_{sun}}\right)^2 \cdot \left(\frac{D}{1 \text{ kpc}}\right)^{-2}$$
 $\Omega_{\odot} \approx 7 \cdot 10^{-4} \text{ crep}$

$$\Omega_{\mathrm{с} \phi \mathrm{e} \mathrm{p} \mathrm{ы}} = 4 \pi \ \mathrm{c} \mathrm{T} \mathrm{e} \mathrm{p}$$



ПОТОК

В астрономических наблюдениях де-факто регистрируется энергия, поглощённая приёмником излучения. Поэтому практический смысл имеет **поток** – полная мощность излучения, проходящая через единицу площади приёмника (перпендикулярно ему):

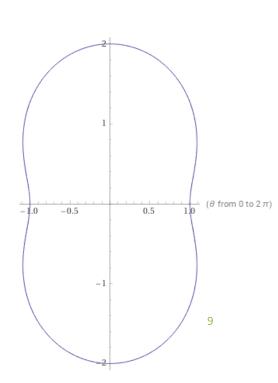
$$F = \int \int I_{\nu} \cos \theta \, d\Omega \, d\nu = \frac{dU_{\nu}}{dt \cdot dA} \quad \left[\frac{\Im \Gamma}{\mathrm{cm}^2 \cdot \mathrm{cek}} \right]$$

Интересно: если поле излучения изотропно (то есть I не зависит от направления), то F=0. То есть если через площадку с двух её сторон проходит одно и то же количество лучистой энергии, то полный поток считается равным нулю. Но обратное не верно!

$$I = I_0(1 + \sin^2 \theta),$$

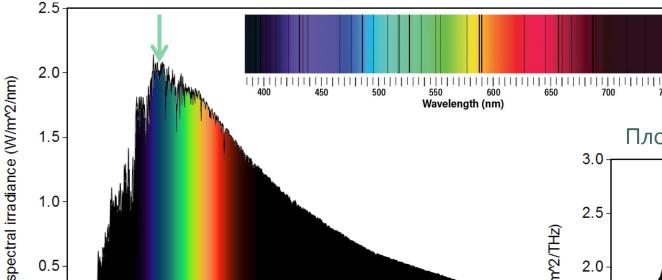
или в общем случае

$$I(\theta) = I(\pi - \theta)$$



ВНЕАТМОСФЕРНЫЙ СПЕКТР СОЛНЦА

Плотность потока F_{λ} на единичный интервал длин волн.



1000

wavelength (nm)

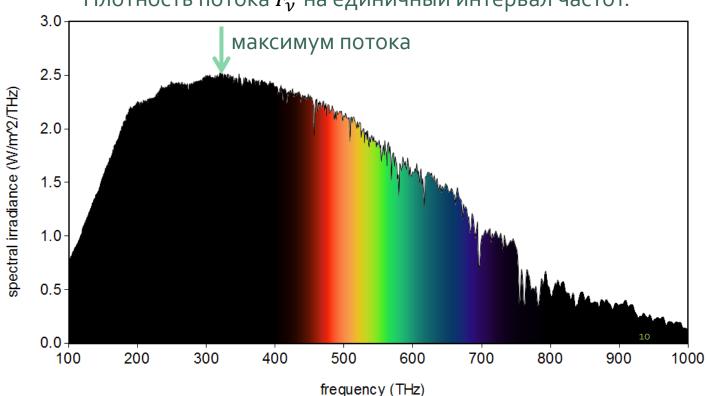
1200

1400

$$\nu = \frac{c}{\lambda} \Rightarrow d\nu = -\frac{c}{\lambda^2} d\lambda$$

$$F_{\nu}d\nu = -F_{\lambda}d\lambda \Rightarrow F_{\nu} = F_{\lambda}\frac{\lambda^2}{c}$$

Плотность потока F_{ν} на единичный интервал частот.



ИЗЛУЧЕНИЕ В АСТРОФИЗИКЕ

400

600

800

1.0-

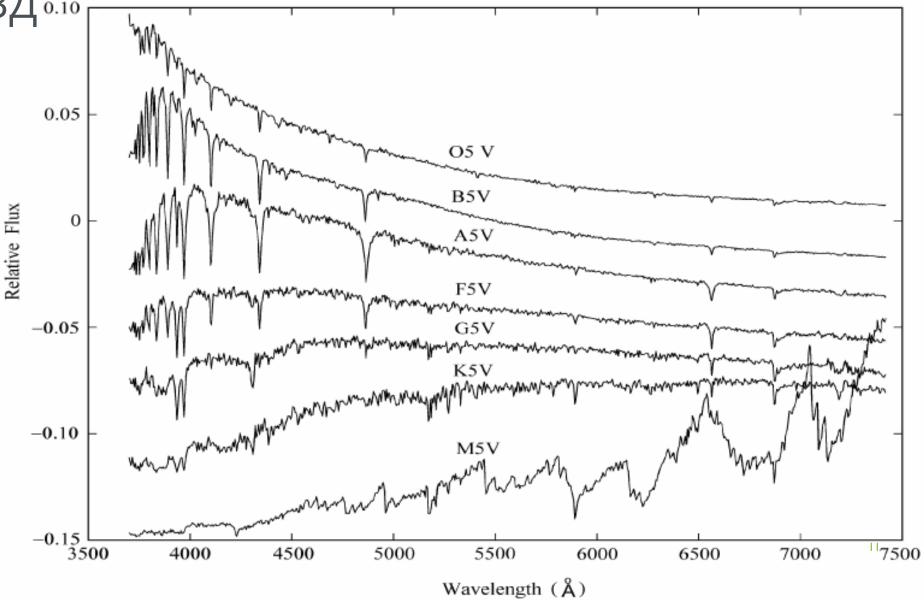
0.5-

200

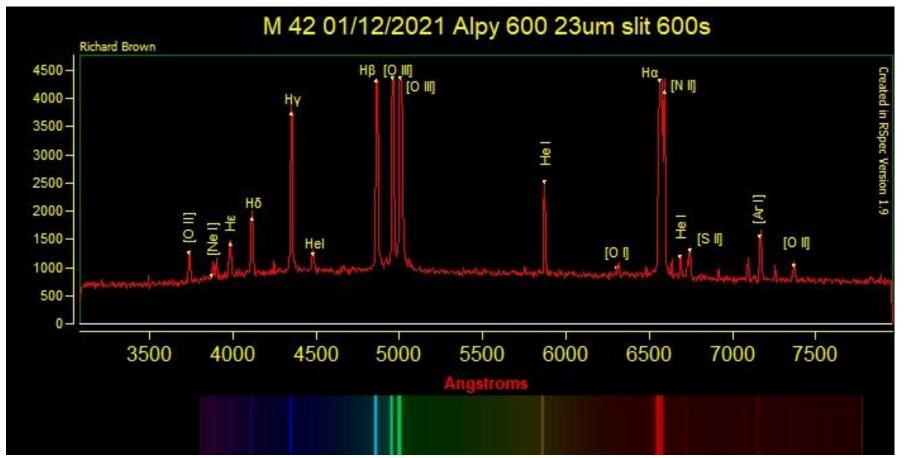
СПЕКТРЫ ЗВЁЗД 0.10

Спектры состоят из континуума

 (тепловой или нетепловой природы) и спектральных линий.

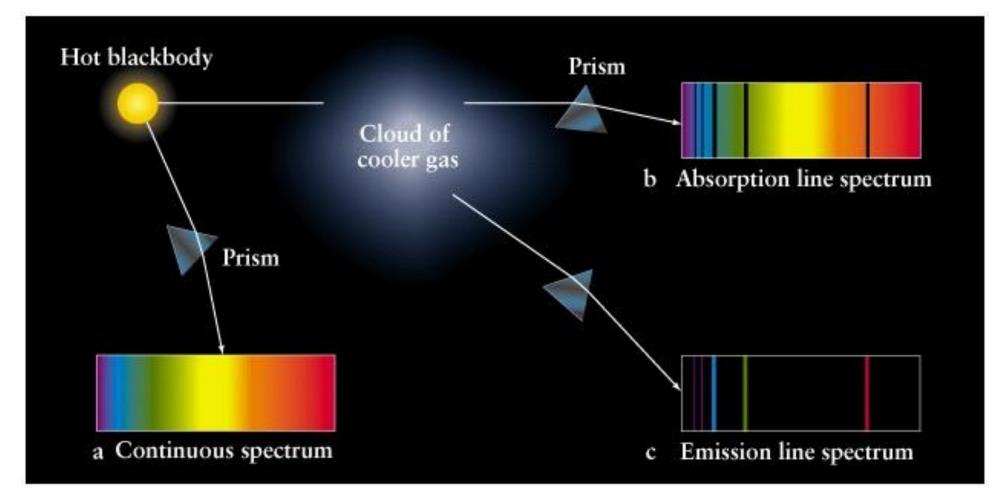


ЭМИССИОННЫЕ ТУМАННОСТИ

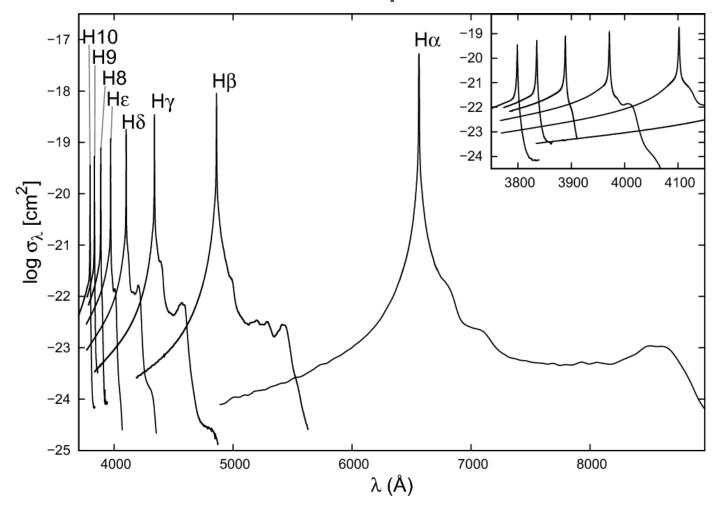




ЭМИССИИ/АДСОРБЦИИ



СЕЧЕНИЕ ПОГЛОЩЕНИЯ



Коэффициент поглощения не постоянен и около выделенных энергий имеет максимум. И конечную ширину.

$$P_v(v) \propto v^2 \exp(-v^2)$$

$$P_{\lambda}(\lambda) \sim N\left(\lambda_0, \lambda_0 \sqrt{\frac{\xi kT}{mc^2}}\right) = N(\lambda_0, s_{\lambda})$$

-- доплеровское, тепловое уширение

$$P_{\lambda}(\lambda) \propto (\lambda - \lambda_0)^{-2}$$

-- лоренцевское уширение

Full Width Half Maximum:

$$FWHM = 2\sqrt{2 \ln 2} s_{\lambda}$$

ОПТИЧЕСКАЯ ТОЛЩА И КОЭФФИЦИЕНТ ПОГЛОЩЕНИЯ





ightharpoonup Оптическая толща среды с концентрацией n [см $^{-3}$] связана с сечением поглощения σ_{v} и коэффициентом поглощения α_{v} [см $^{-1}$]:

$$d au_{
u}=n\sigma_{\!
u}dl=a_{\!
u}dl,$$
 где dl — расстояние пройденное фотоном.

ightarrow Средняя длина свободного пробега фотона: $\sigma_{
m v} n \langle l_{
m v}
angle = 1 \Rightarrow$

$$\langle l_{\nu} \rangle = \frac{1}{\sigma_{\nu} n} = \frac{1}{\alpha_{\nu}} [cm]$$

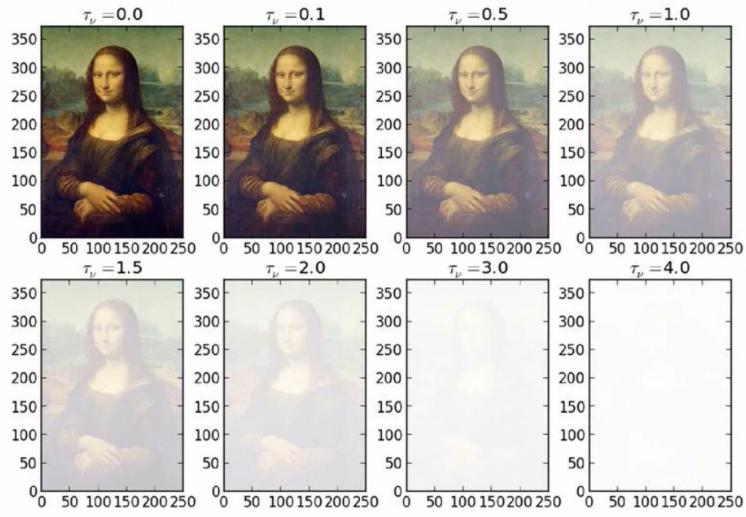
 $ightharpoonup В среде без излучения <math>\exp(-\tau_{\nu})$ — это вероятность того, что фотон не будет поглощён, пройдя оптическую толщу τ_{ν} (это доля прошедших фотонов). Тогда средняя оптическая толща, которую пройдёт фотон:

$$\langle \tau_{\nu} \rangle = \int_{0}^{\infty} \tau_{\nu} \exp(-\tau_{\nu}) d\tau_{\nu} = 1$$

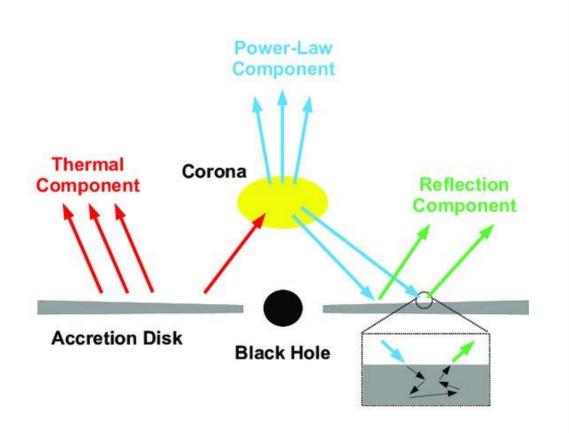
ОПТИЧЕСКАЯТОЛЩА

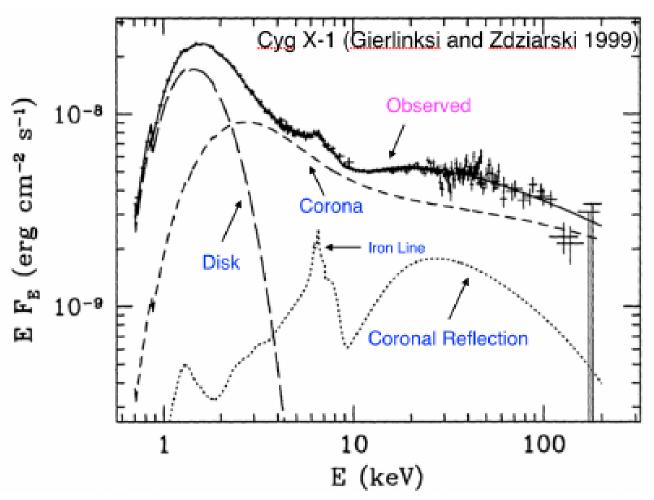
Оптически толстая среда как бы закрывает собой изображение за ней. И чем больше оптическая толща, тем в большей степени мы видим только саму среду, но не изображение.





НЕТЕПЛОВЫЕ СПЕКТРЫ

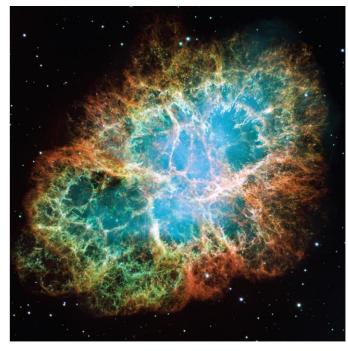




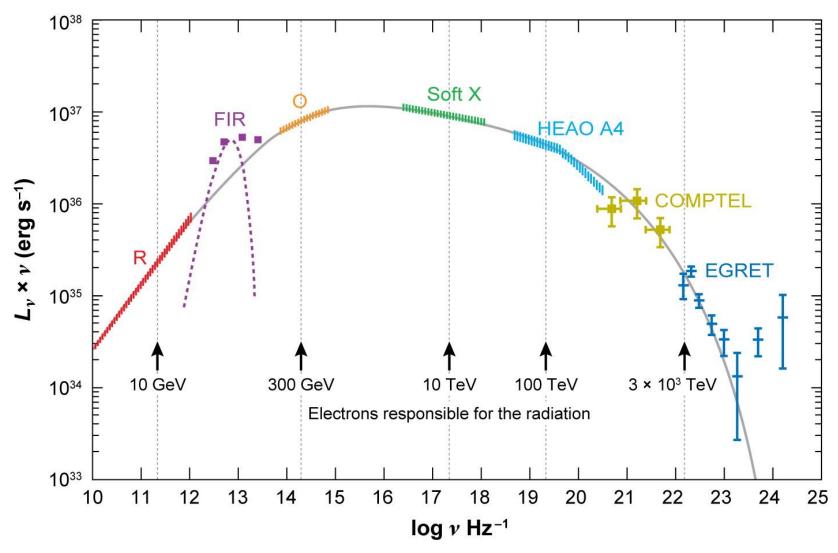
17

излучение в астрофизике

КРАБОВИДНАЯ ТУМАННОСТЬ



Hester JJ. 2008. Annu. Rev. Astron. Astrophys. 46:127–55



ИЗЛУЧЕНИЕ В АСТРОФИЗИКЕ

Hester JJ. 2008.

Annu. Rev. Astron. Astrophys. 46:127–55

СПЕКТРОСКОПИЯ

Качество спектроскопии характеризуется разрешением:

$$R = \frac{\lambda}{\Delta \lambda}$$

где λ — характерная длина волны излучения, а $\Delta\lambda$ — по сути инструментальная ширины линии в спектре.



> Средние спектрографы:

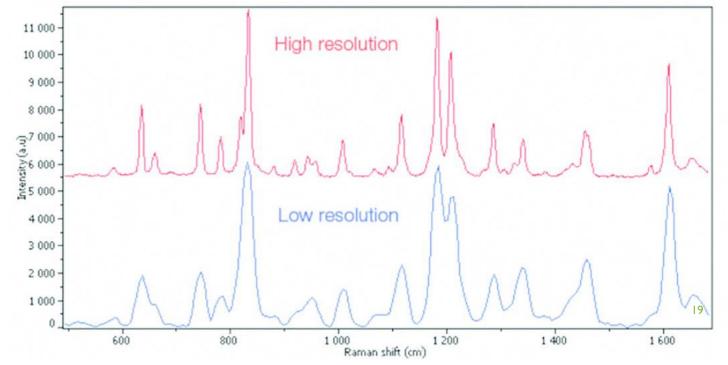
$$R \sim 10^3 - 10^4$$

> Хорошие спектрографы:

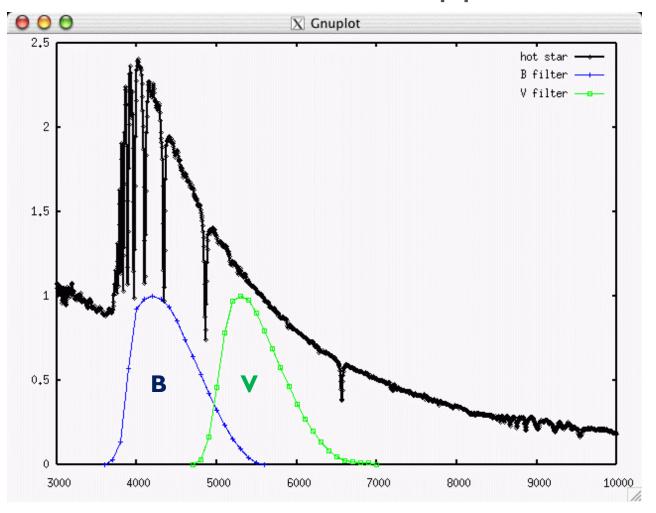
$$R \sim 10^5$$

Интерферометр Фабри-Перо:

$$R > 10^6$$



ФОТОМЕТРИЯ: ЗВЁЗДНЫЕ ВЕЛИЧИНЫ



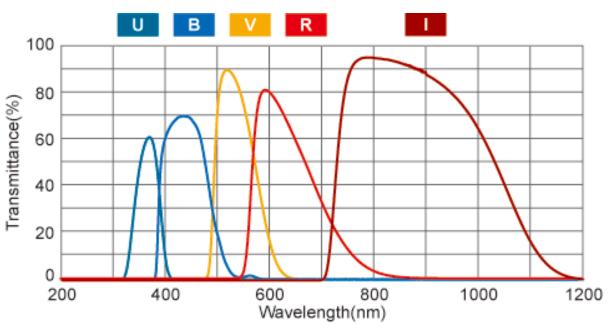
 $m=m_0-2.5\log\int_0^\infty F_\lambda\cdot\varphi(\lambda)d\lambda$ 3вёздная величина Освещённость E

«Под атмосферой»:

$$m = m_0 - 2.5 \log \int_0^\infty F_{\lambda} \cdot \varphi(\lambda) \cdot p^{M(z)}(\lambda) d\lambda$$

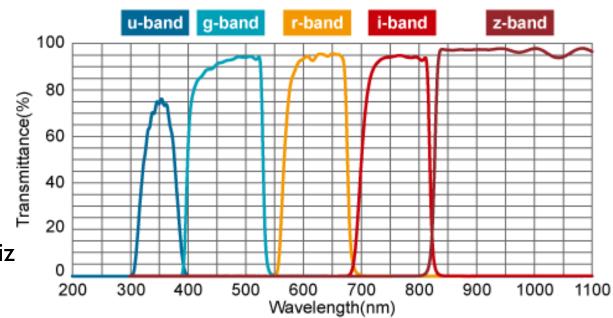
Пропускание атмосферы

Воздушная масса $M(z) \approx \sec z$, где z — зенитное расстояние.



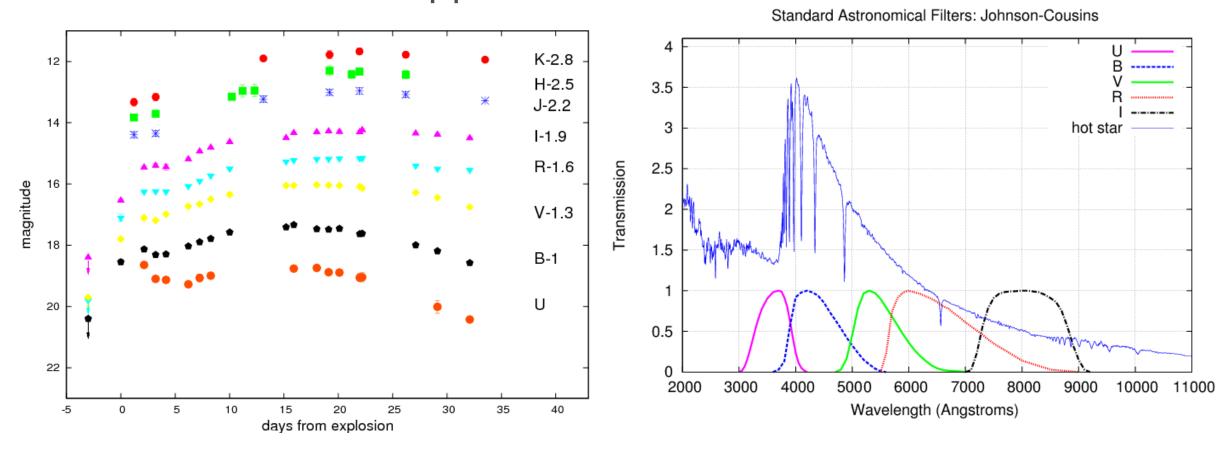


Стандартная система полос Джонсона-Кузинса.



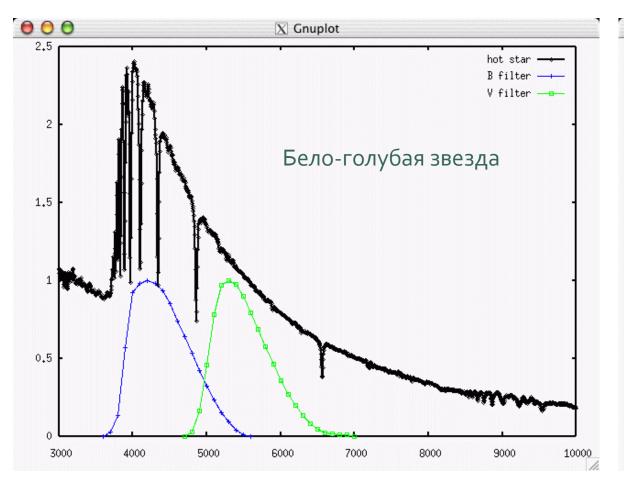
Система ugriz

ФОТОМЕТРИЯ: ЗВЁЗДНЫЕ ВЕЛИЧИНЫ



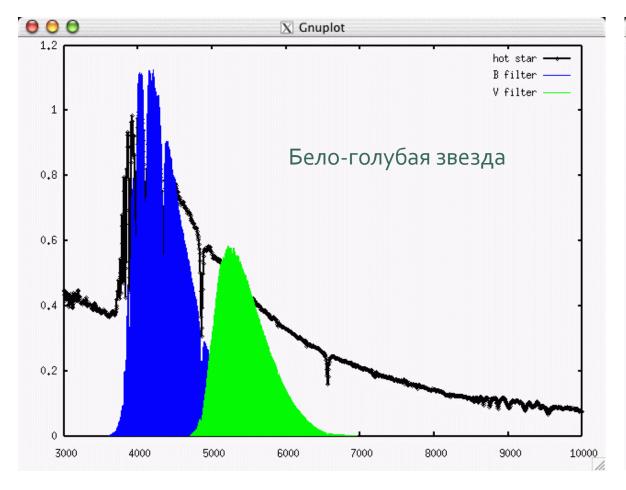
Обычно используется до десятка спектральных полос. Поэтому фотометрия это «спектроскопия с $R \sim 5$ » ;-)

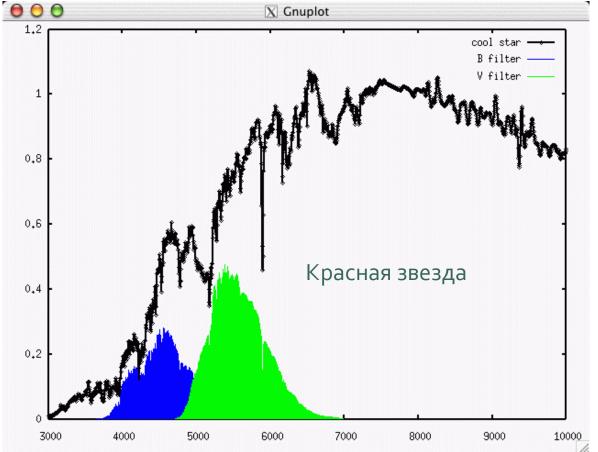
ПОКАЗАТЕЛЬ ЦВЕТА





ПОКАЗАТЕЛЬ ЦВЕТА





$$F_B > F_V \Rightarrow$$

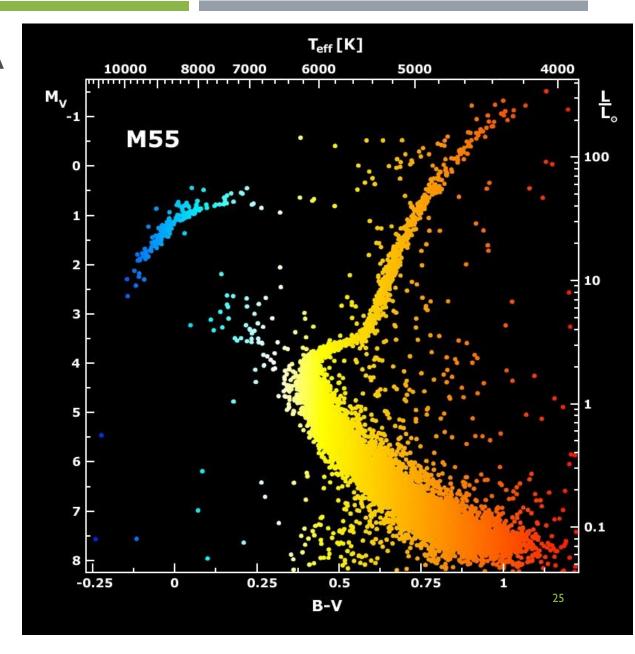
$$B - V = -2.5 \log \frac{F_B}{F_V} < 0$$

$$F_B < F_V \Rightarrow B - V = -2.5 \log \frac{F_B}{F_V} > 0$$

ДИАГРАММА ЦВЕТ-ВЕЛИЧИНА

- она же диаграмма Герцшпрунга-Рассела
- она же диаграмма спектр-светимость

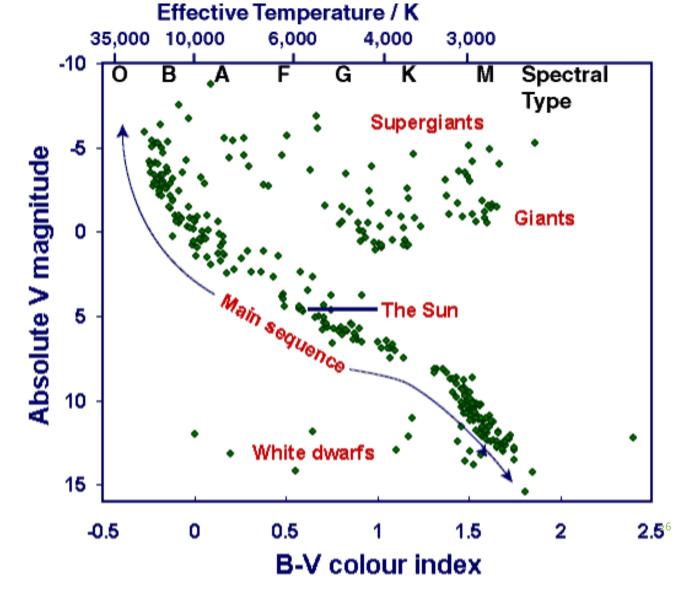




АБСОЛЮТНАЯ ЗВЁЗДНАЯ ВЕЛИЧИНА

- Разница двух звёздных величин, первая из которых относится к коротковолновому диапазону, а вторая к длинноволновому называется показателем цвета: (В V, V R и т.д.) называется показателем цвета.
- Абсолютная звёздная величина такая звездная величина, которую имела бы звезда, если бы располагалась на расстоянии ровно в 10 пк от наблюдателя.

$$M = m - 5\log d_{\pi\kappa} + 5$$



НУЛЬ-ПУНКТ ШКАЛЫ ЗВЁЗДНЫХ ВЕЛИЧИН



$$m-m_{\mathrm{Веги}}=-2.5\log\int_{0}^{\infty}F_{\lambda}\cdot\varphi(\lambda)d\lambda-2.5\log\int_{0}^{\infty}F_{\lambda,\mathrm{Веги}}\cdot\varphi(\lambda)d\lambda$$
 Vega Flux Zeropoints m_{0}

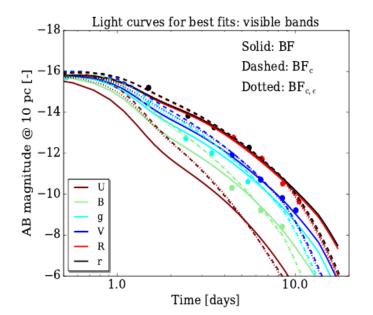
Quantity	U	В	V	R	I	J	Н	K	Notes and units
$\lambda_{ m eff}$	0.36	0.438	0.545	0.641	0.798	1.22	1.63	2.19	microns
Δλ	0.06	0.09	0.085	0.15	0.15	0.26	0.29	0.41	microns, UBVRI from Bessell (1990), JHK from AQ
\mathbf{f}_{v}	1.79	4.063	3.636	3.064	2.416	1.589	1.021	0.64	$x10^{-20} \text{ erg cm}^{-2} \text{ s}^{-1} \text{ Hz}^{-1}$, from Bessell et al. (1998)
\mathbf{f}_{λ}	417.5	632	363.1	217.7	112.6	31.47	11.38	3.961	$x10^{-11}$ erg cm ⁻² s ⁻¹ A ⁻¹ , from Bessell et al. (1998)
Φ_{λ}	756.1	1392.6	995.5	702.0	452.0	193.1	93.3	43.6	photons cm ⁻² s ⁻¹ A ⁻¹ , calculated from above quantities

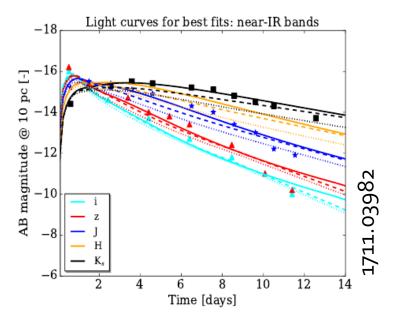
https://www.astronomy.ohio-state.edu/martini.1o/usefuldata.html

Поток от звезды нулевой величины в фильтре V примерно $1000~{
m KBahtob}\cdot{
m cm}^{-2}\cdot{
m cek}^{-1}\cdot{\it A}^{-1}$

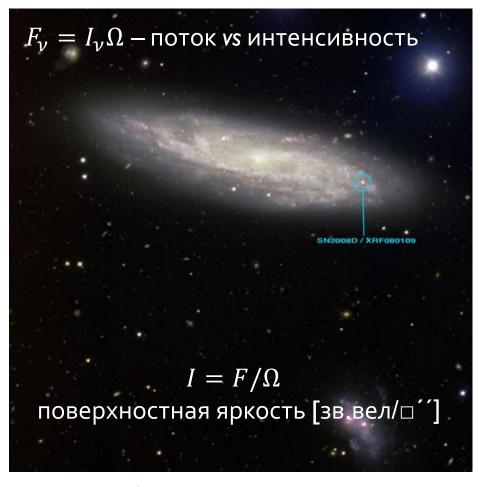
ЗВЁЗДНЫЕ ВЕЛИЧИНЫ, НЕ ПРИВЯЗАННЫЕ К СТАНДАРТАМ

- $m_{AB} \equiv -2.5 \log F_{\nu} 48.6$, если плотность потока имеет размерность $F_{\nu}[\text{эрг} \cdot \text{см}^{-2} \cdot \text{сек}^{-1} \cdot \Gamma \text{ц}^{-1}] = [\text{Ян}] = [\text{Ју}]$
- ightarrow 1 Янский $\equiv 10^{-23} \frac{
 m эрг}{
 m cm^2 \cdot cek \cdot \Gamma ц}$ \Longrightarrow Если $m_{AB}=0$, то $F_{\nu,0}pprox 3631$ Ян
- ho В случае фильтра конечной ширины $m_{AB} pprox -2.5 \log \left(\frac{\int F_{\nu} \phi(\nu) d\nu}{3631 \, {
 m Jy} \int \phi(\nu) d\nu} \right)$





ПОВЕРХНОСТНАЯ ЯРКОСТЬ



 μ (V mag arcsec⁻²) 20 ACS V * - ACS g major-axis cut + CFHT Cass V * o Bender + 08 V * ▲ CFH12K R major-axis cut ▲ McDonald 0.8 m V ellipse fit * △ McDonald 0.8 m V major-axis cut * - Sersic Fit (9.6" to 263") 0.0 1.0 2.0 3.0 4.0

 $r^{1/4}$ (arcsec^{1/4})

15

PC F814W *

arXiv:1508.06409

NGC 4459

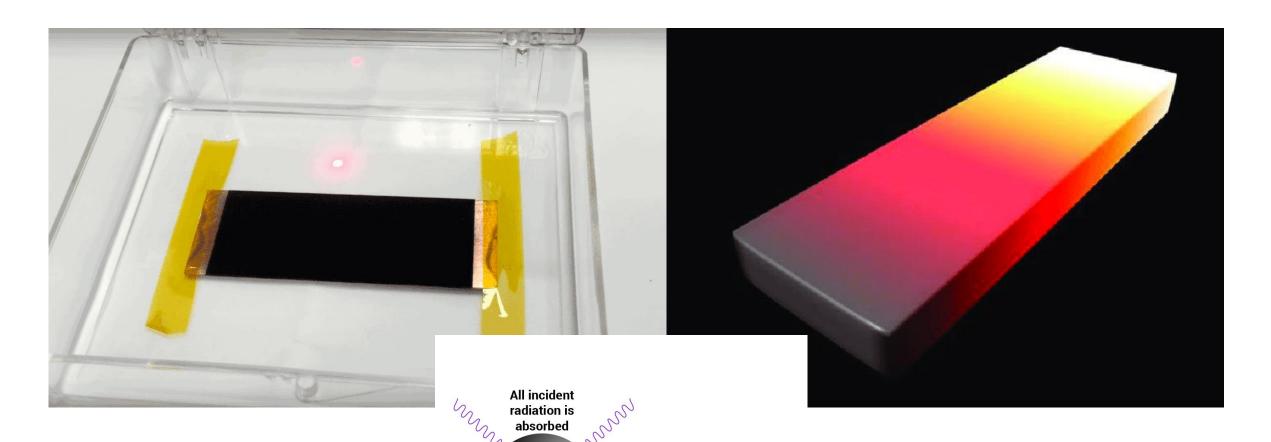
 $M_v = -20.88$

n = 3.17 + 0.34

E2

ИЗЛУЧЕНИЕ В АСТРОФИЗИКЕ

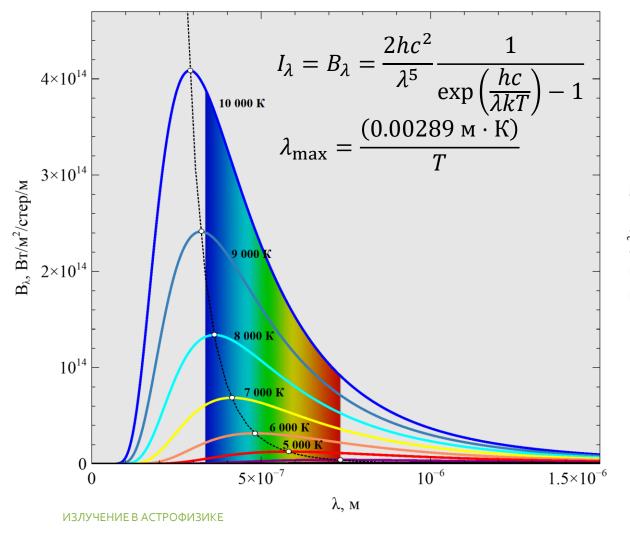
АБСОЛЮТНО ЧЁРНОЕ ТЕЛО

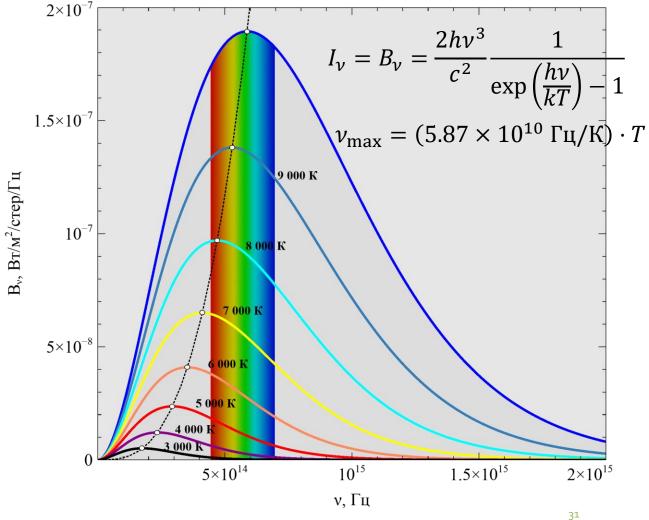


Emitted Radiation

Blackbody Radiator

ПЛАНКОВСКИЙ СПЕКТР





ЭФФЕКТИВНАЯ ТЕМПЕРАТУРА

 \succ Полная мощность (светимость) площадки АЧТ в 1 см² (при излучении в 2π стер) равна:

$$L = \int_0^\infty \int_{2\pi} B_{\nu} \cos \theta \, d\Omega d\nu = \frac{2\pi^5 k^4}{15c^2 h^3} \cdot T^4 = \sigma_{\rm B} T^4$$

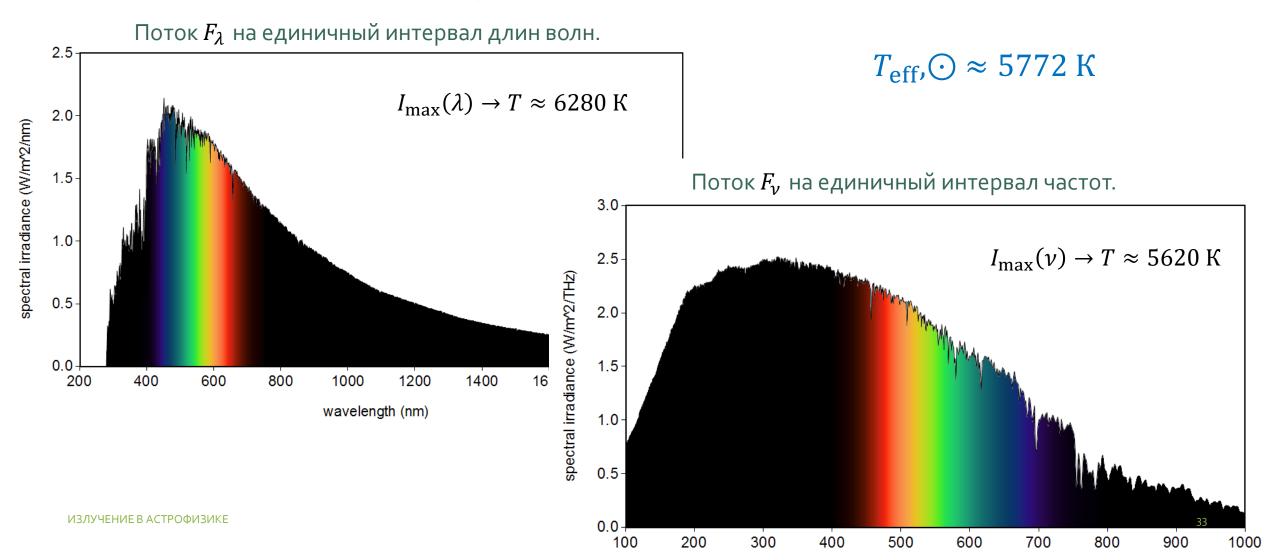
- -- закон Стефана-Больцмана. А константа $\sigma_{\rm B}=5.67\times 10^{-5}\,$ эрг с $^{-1}$ см $^{-2}$ К $^{-4}$ -- постоянная Стефана-Больцмана
- ▶ Полная светимость сферического АЧТ радиуса R, таким образом равна:

$$L = 4\pi R^2 \sigma_{\rm B} T^4$$

ightharpoonup Формально, для любого сферического тела со светимостью L и радиусом R можно определить эффективную температуру:

$$T_{\rm eff} = \left(\frac{L}{4\pi R^2 \sigma_{\rm B}}\right)^{1/4}$$

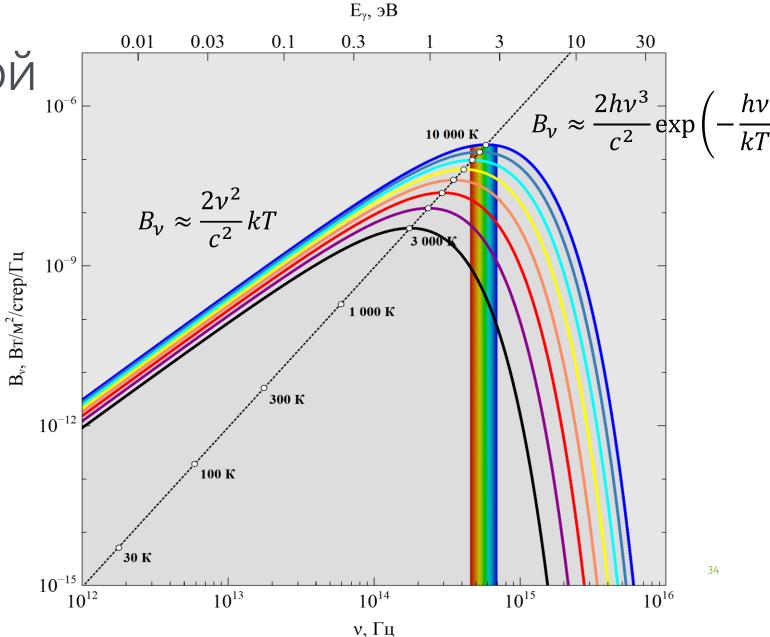
ТЕМПЕРАТУРЫ СОЛНЦА



frequency (THz)

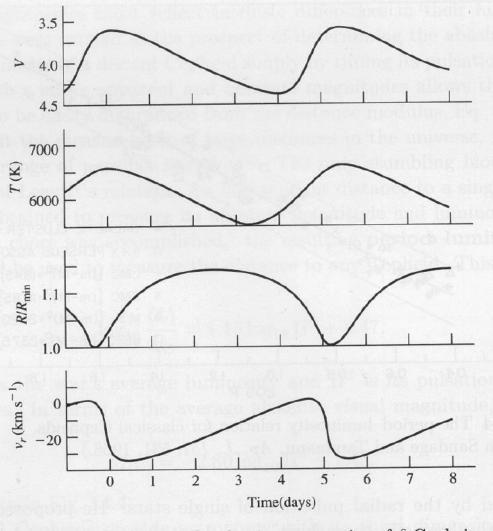
ПРИБЛИЖЕНИЯ ПЛАНКОВСКОЙ КРИВОЙ

- $h\nu \ll kT$ \rightarrow Область Рэлея-Джинса, степенной спектр: $B_{\nu} \propto \nu^2$
- $h \nu \gg k T \to$ Область Вина, экспоненциальный спектр: $B_{\nu} \propto \nu^3 e^{-\nu/\nu_0}$



ЦЕФЕИДЫ – ПУЛЬСИРУЮЩИЕ ПЕРЕМЕННЫЕ





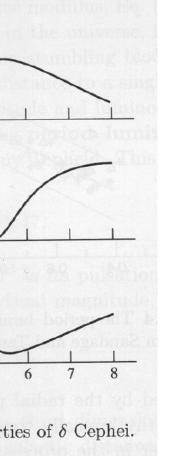
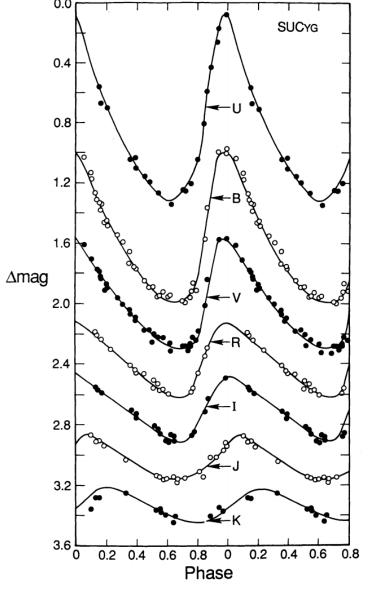


Figure 14.5 Observed pulsation properties of δ Cephei.



ФОН ИЗЛУЧЕНИЯ ВО ВСЕЛЕННОЙ

Плотность энергии чернотельного излучения:

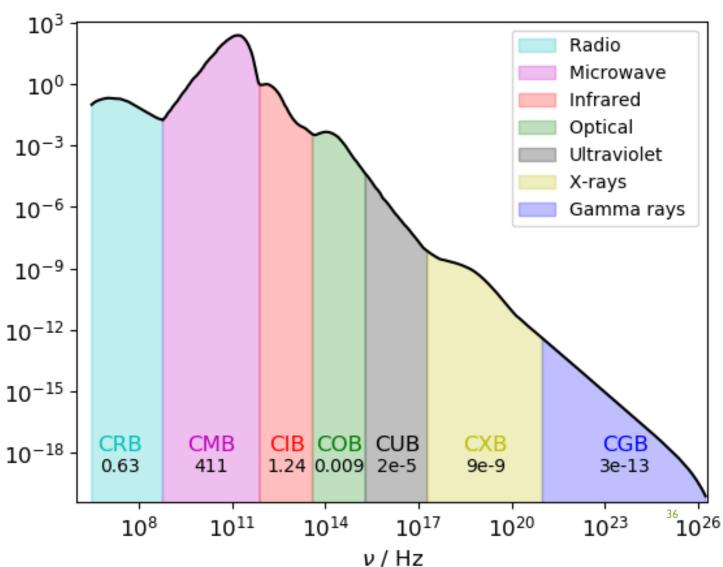
$$u = \frac{4\sigma_B}{c}T^4 = a_r T^4$$

≽ Давление изотропного излучения: 👵

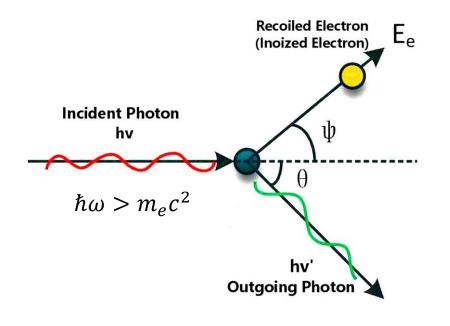
$$p = \frac{1}{3}u = \frac{4\sigma_B}{3c}T^4$$

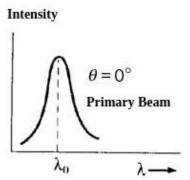
Концентрация чернотельных фотонов:

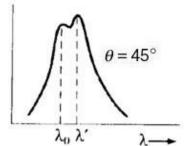
$$n_{\gamma} \approx 20 \left(\frac{T}{1 \text{ K}}\right)^3 \approx 400 \text{ см}^{-1}$$
 для $T = 2.73 \text{ K}$ 10⁻¹⁸

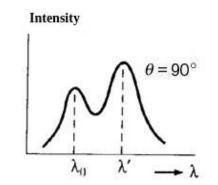


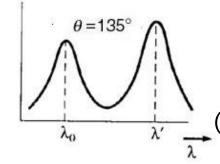
КОМПТОНОВСКОЕ РАССЕЯНИЕ













Артур Комптон (1892 — 1962)

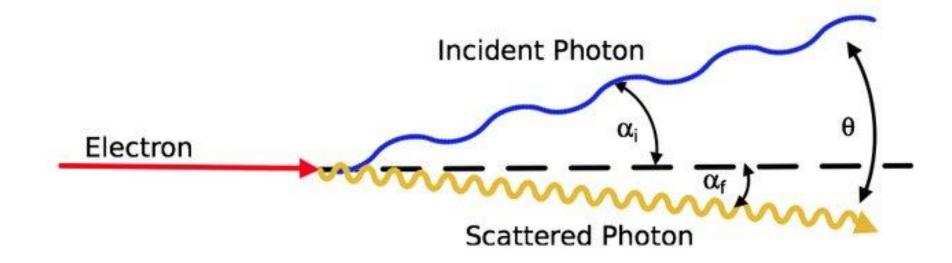
$$\lambda_c = \frac{h}{m_e c} \approx 2.4 \times 10^{-10} \text{ cm}$$

(Комптоновская длина волны)

$$\lambda' - \lambda_0 = \frac{h}{m_e c} (1 - \cos \theta)$$

(В предположении, что в начале электрон покоился)

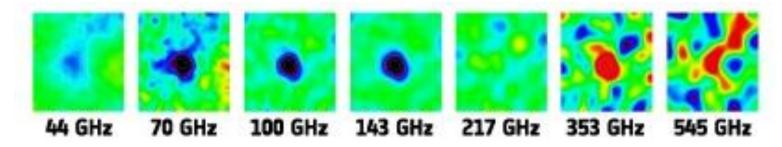
ОБРАТНЫЙ КОМПТОН-ЭФФЕКТ



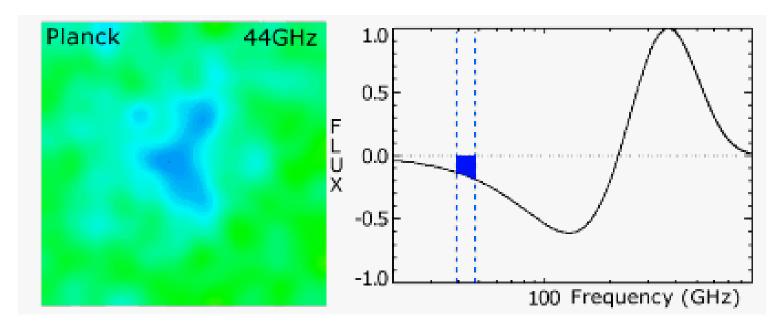
Энергия электрона очень велика: $\gamma \gg 1$. И она передаётся фотону так, что его энергия увеличивается: $\mathcal{E}'_{\gamma} \sim \gamma^2 \mathcal{E}_{\gamma}$

$$\dot{E}_{IC} = \frac{4}{3}\sigma_T c\beta^2 \gamma^2 U_{ph}$$

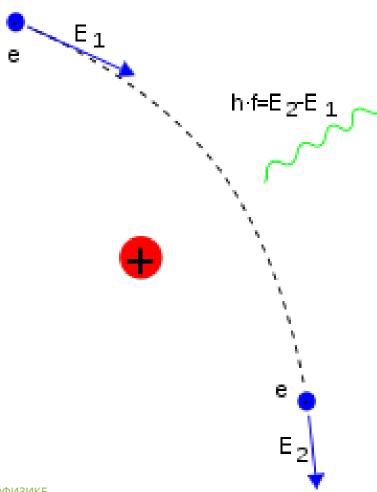
ЭФФЕКТ СЮНЯЕВА-ЗЕЛЬДОВИЧА



$$\frac{\Delta T}{T_{CMB}} \propto \sigma_T \int n_e(l) \frac{k T_e(l)}{m_e c^2} dl$$



ИЗЛУЧЕНИЕ СВОБОДНЫХ ЧАСТИЦ

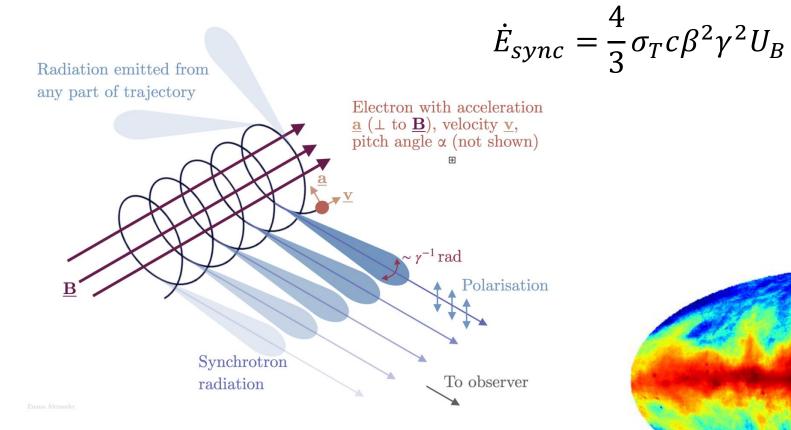


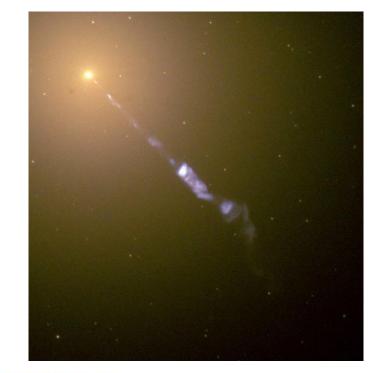
– свободно-свободные переходы, нем. Bremsstrahlung – «излучение торможения» или «тормозное излучение»

$$\frac{dE}{dt} = -\frac{2q^2}{3c^3} a^2$$

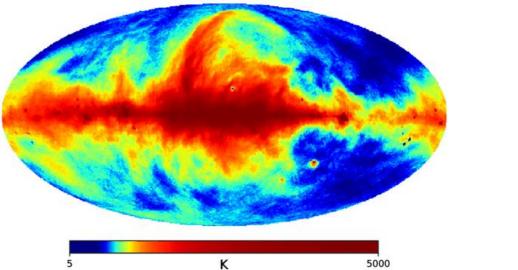
- темп потерь энергии на излучение зарядом q, двигающимся с ускорением a. Здесь с - скорость света)

СИНХРОТРОННОЕ ИЗЛУЧЕНИЕ





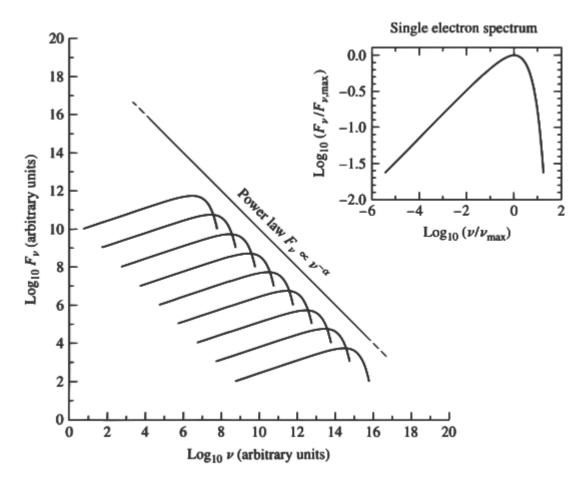
42



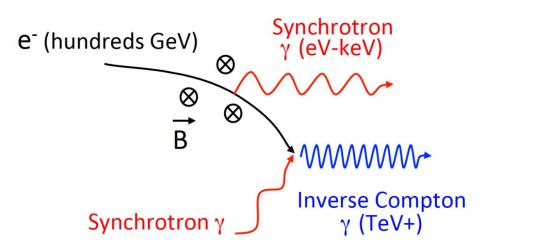
СИНХРОТРОННОЕ ИЗЛУЧЕНИЕ

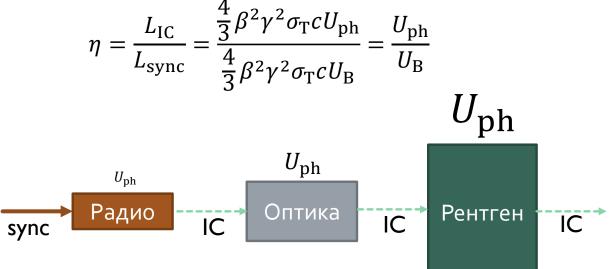


$$\omega_c=rac{3}{2}\gamma^2rac{eB}{mc}=rac{3}{2}\gamma^2\omega_G$$
 -- критическая частота



(ОБРАТНАЯ) КОМПТОНОВСКАЯ КАТАСТРОФА





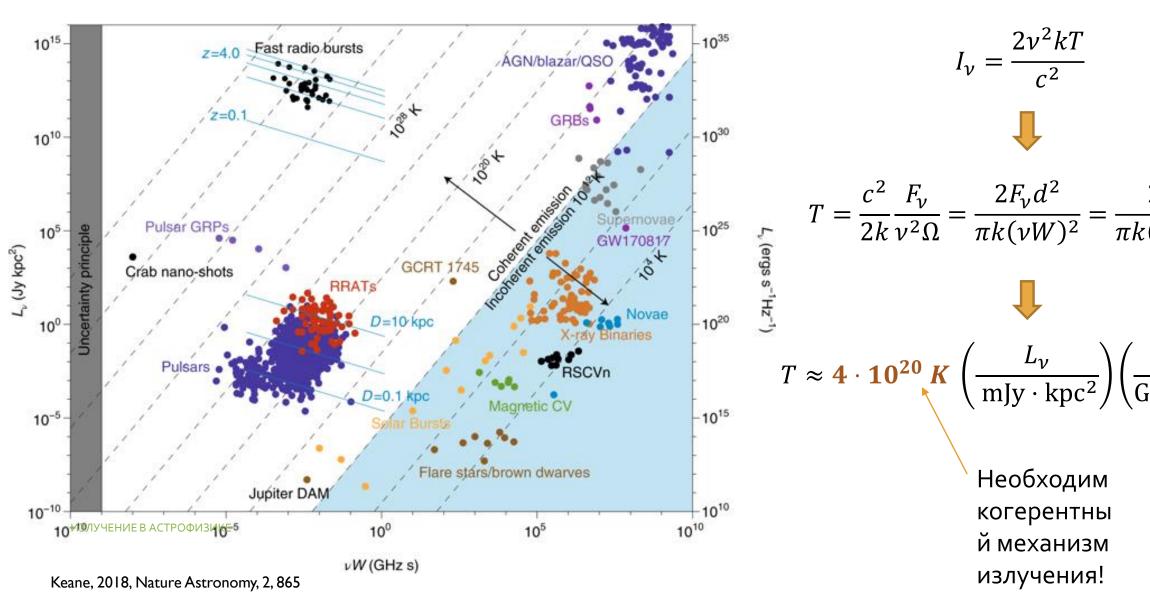
$$U_{ph} = \nu \cdot u_{\nu} \sim \frac{\nu^3}{c^3} kT$$
$$U_B \sim B^2$$

$$U_{ph}=
u \cdot u_{
u} \sim rac{
u^3}{c^3} k T$$
 $v \sim \gamma^2 rac{eB}{mc} pprox \left(rac{kT}{mc^2}
ight)^2 rac{eB}{mc} pprox rac{k^2e}{m^3c^5} T^2 B$ UЗЛУЧЕНИЕ В АСТРОФИЗИКЕ $U_B \sim B^2 \sim rac{
u^2m^6c^{10}}{k^4e^2} T^{-4}$

$$\eta \approx \frac{k^{5}e^{2}}{m^{6}c^{13}}\nu T^{5} > 1$$

$$T > 4 \cdot 10^{12}\nu_{\text{GHz}}^{-\frac{1}{5}} K$$

ЯРКОСТНЫЕ ТЕМПЕРАТУРЫ

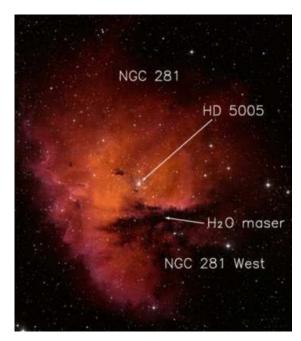


ЛИТЕРАТУРА

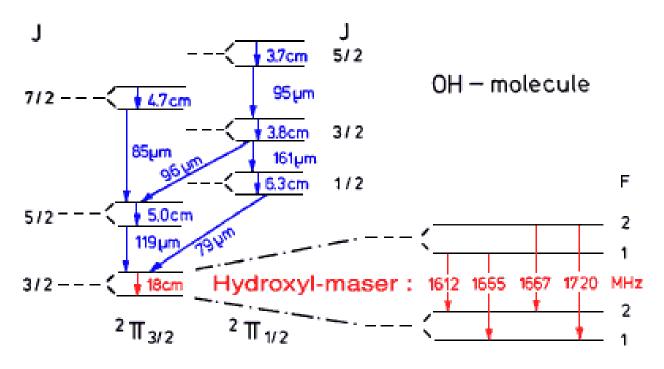
- ➤ Кононович, Мороз. «Общий курс астрономии». Гл. 6. I 6.3.
- > Засов, Постнов. «Общая астрофизика». Гл. 2.1, 2.2
- > Rybicki & Lightman. «Radiative processes in astrophysics», ch. 1.1-1.3, 1.5, 6.1-6.3, 7.1-7.3

ДОМАШНЕЕ ЗАДАНИЕ

В некоторых областях звездобразования наблюдаются компактные источники когерентного радиоизлучения **-- мазеры**. Мазерное излучение молекулы гидроксила (**OH**) на длине волны $\lambda = 18$ см – одно из самых часто наблюдаемых. Конкретно, мазерное излучение наблюдается в виде нескольких эмиссионных линий в спектре источника.



Область звездообразования NGC 281 с излуотмеченной докализацией водяного мазера. arXiv:0806.4635



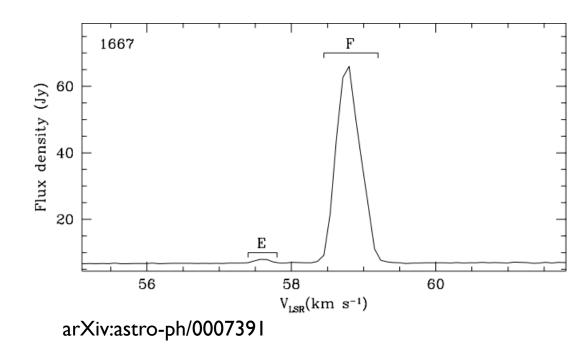
https://laserstars.org/history/hydroxyl.html

ДОМАШНЕЕ ЗАДАНИЕ

Максимум плотности потока излучения в одной из линий ОН ($\nu=1667~{\rm M}\Gamma{\rm L}$) от мазерного источника ОН34.26+0.15 равен $F_{\nu}\approx 65~{\rm Shckux}.$

При этом, нижний предел яркостной температуры этого излучения, оценённый из РСДБ-наблюдений $T_{b.\min} = 6 \times 10^{12} \ \mathrm{K}.$

Зная, что расстояние до OH34.26+0.15 равно $d=3.8~{\rm kpc}$, а FWHM данной спектральной линии (в терминах лучевой скорости) составляет $\Delta V=0.5~{\rm km/c}$, оцените:



- а) Реальную физическую температуру T внутри этого источника в Кельвинах (считая, что уширение линии имеет чисто доплеровскую природу);
- б) Размер этого источника R в астрономических единицах, считая его сферически симметричным, а его излучение изотропным.

ИЗЛУЧЕНИЕ В АСТРОФИЗИКЕ

Подсказка: адекватно выбранное одно из двух приближений функции Планка существенно упростит расчёты. Доплеровским смещением мазерной линии за счёт движения источника можно пренебречь.