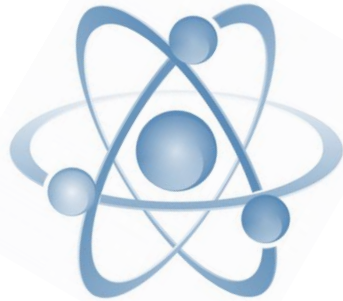




Promieniowanie cieplne

Dr hab. Maciej Czapkiewicz
Instytut Elektroniki, paw. C-1, pok.321
czapkiew@agh.edu.pl
<http://layer.uci.agh.edu.pl/Fizyka>



Prawa wypromieniowania ciepła

- Gorący obiekt emituje energię w postaci promieniowania IR (przy wyższych temperaturach także światła widzialnego)
- 1859, G. Kirchhoff: stosunek zdolności emisyjnej do absorpcyjnej jest stały
- 1864, 1877 - J. Tyndall, J. Stefan – emisja promieniowania proporcjonalna do czwartej potęgi temperatury
- 1884, L. Boltzmann – prawo Stefana uzasadnione termodynamiką statystyczną
- 1893, W. Wien: długość fali odpowiadająca maksimum mocy promieniowania maleje z temperaturą
- 1900, J. Rayleigh, J. Jeans: katastrofalna niezgodność radiancji spektralnej z doświadczeniem
- 1900, M. Planck: zgodność z doświadczeniem pod warunkiem skwantowania energii (Nobel 1918)
- 1905, A. Einstein: stała Plancka również w efekcie fotoelektrycznym

Prawa wypromieniowania ciepła



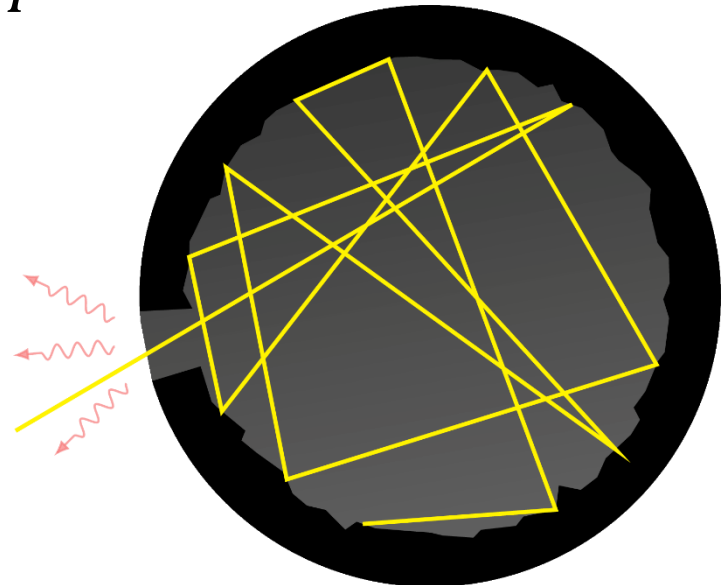
- G. Kirchhoff: w ustalonej temperaturze, stosunek zdolności emisyjnej do absorpcyjnej jest stały:

$$\frac{E(f, T)}{A(f, T)} = \varepsilon(f, T)$$

- Zdolność absorpcyjna: to co nie przejdzie lub nie zostanie odbite

$$A = 1 - R - T$$

- Ciało doskonale czarne: $A=1$





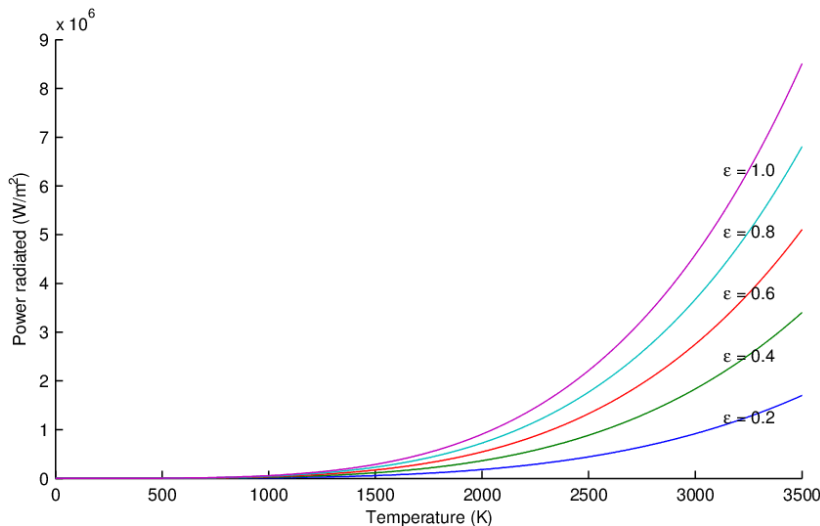
Prawa wypromieniowania ciepła

- J. Stefan, L. Boltzmann: powierzchniowa gęstość mocy (wypromieniowany strumień energii) rośnie z czwartą potęgą temperatury:

$$\Phi = \varepsilon \sigma T^4$$

$$\sigma = 5.67 \cdot 10^{-8} \frac{\text{W}}{\text{m}^2 \text{K}^4}$$

- Dla ciała doskonale czarnego $\varepsilon = 1$



R. Usamentiaga et al., Usamentiaga, „Infrared Thermography for Temperature Measurement and Non-Destructive Testing”, Sensors (Basel, Switzerland), 14, 12305-12348. (2014)



Prawa wypromieniowania ciepła

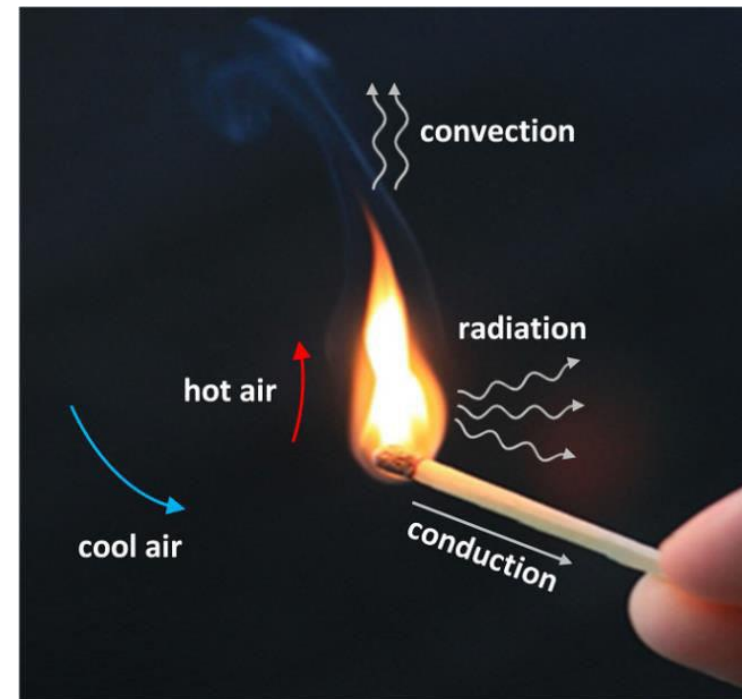
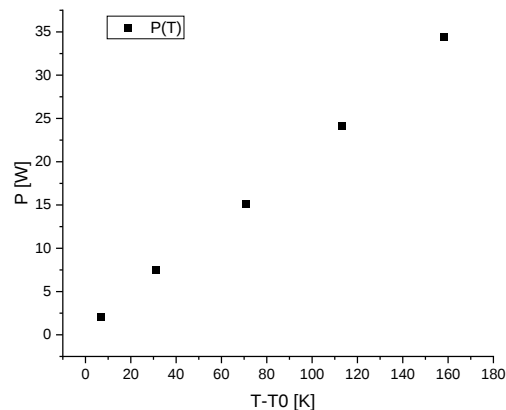
➤ Konkurencyjne mechanizmy wymiany ciepła:

➤ Konwekcja

➤ Przewodnictwo cieplne

$$\Phi = -k\nabla T$$

➤ Efekty te, jako liniowe, dominują przy małych temperaturach





Prawa wypromieniowania ciepła

- J. Stefan, L. Boltzmann: powierzchniowa gęstość mocy (wypromieniowany strumień energii) rośnie z czwartą potęgą temperatury:

$$\Phi = \sigma T^4$$

$$\sigma = 5.67 \dots 10^{-8} \frac{\text{W}}{\text{m}^2 \text{K}^4}$$

- Zadanie 1: temperatura fotosfery Słońca wynosi około 5700K, zakładając że Słońce jest ciałem doskonale czarnym (co jest dobrym przybliżeniem), obliczyć moc wypromieniowaną przez metr kwadratowy powierzchni Słońca oraz całkowitą moc Słońca ($R_{\odot} = 696340 \text{ km}$)
- Zadanie 2: gęstość mocy promieniowania słonecznego na orbicie Ziemi wynosi około 1370 W/m^2 . Zakładając, że satelita jest ciałem doskonale czarnym (co oczywiście nie jest prawdą), obliczyć temperaturę równowagi, do której nagrzeje się satelita.

Prawa wypromieniowania ciepła



- W. Wien: długość fali odpowiadająca maksimum mocy promieniowania maleje z temperaturą (prawo przesunięć Wiena):

$$\lambda_{max} = \frac{b}{T}$$

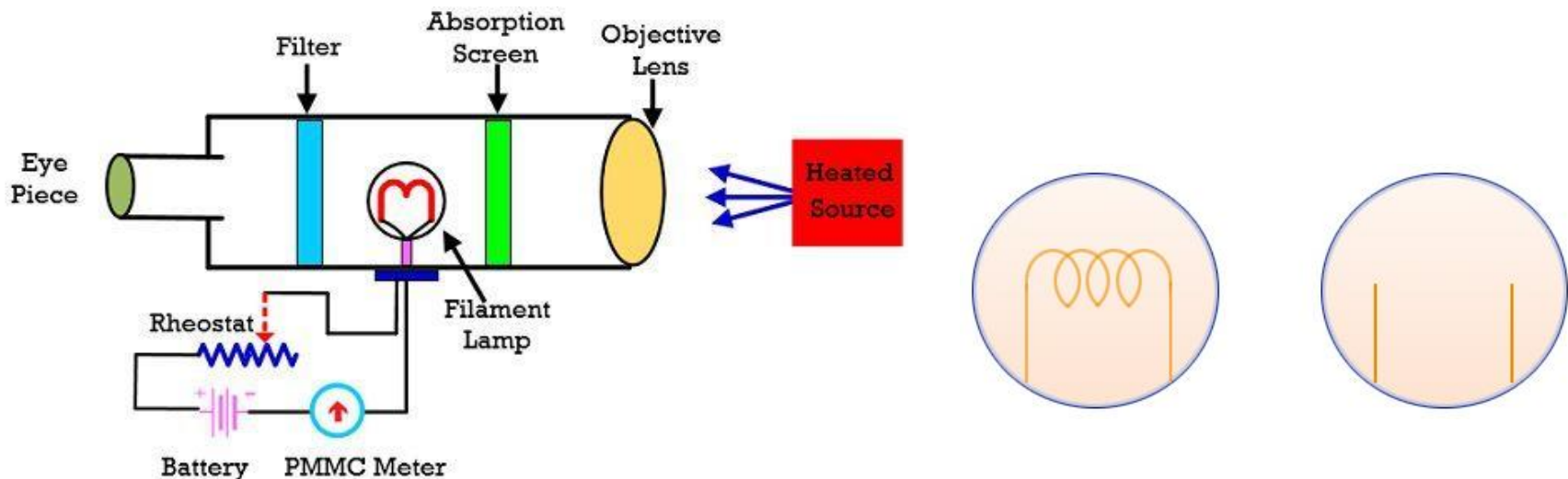
$$b = 2.88777 \dots 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{K}$$





Prawa wypromieniowania ciepła

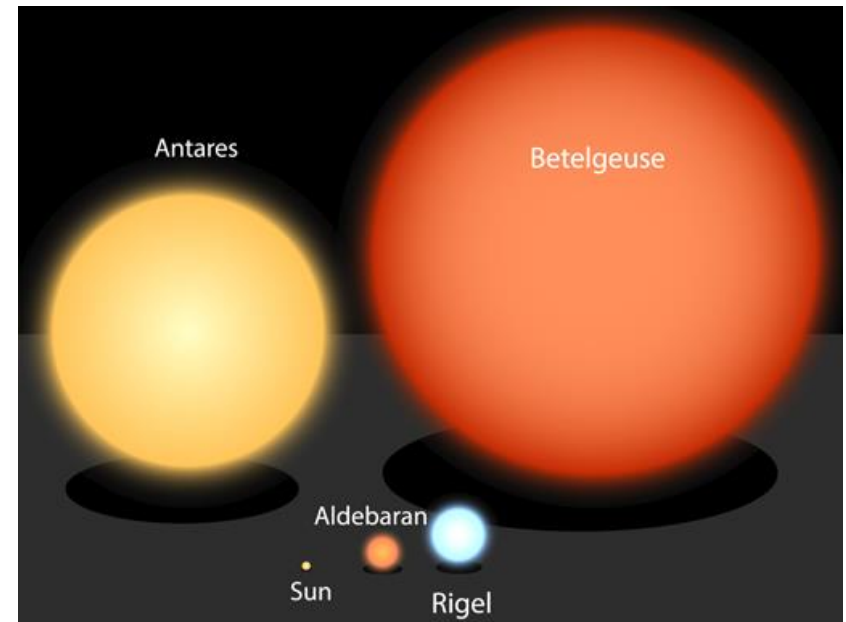
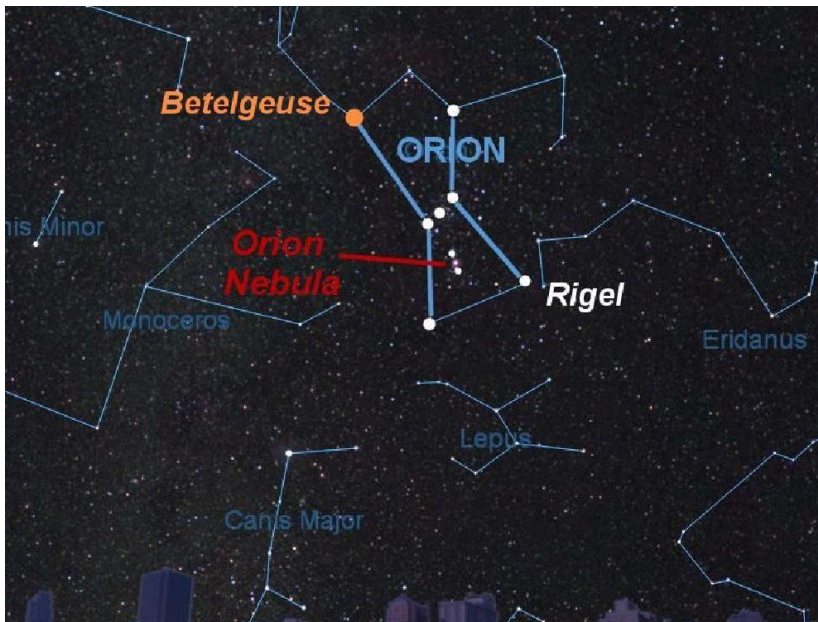
- Zastosowanie prawa Wiena:
- 1. pirometr – temperatura w hutnictwie



Prawa wypromieniowania ciepła



- Zastosowanie prawa Wiena:
- 2. astronomia – wielkość i temperatura gwiazd





Prawa wypromieniowania ciepła

- W. Wien: długość fali odpowiadająca maksimum mocy promieniowania maleje z temperaturą:

$$\lambda_{max} = \frac{b}{T}$$

$$b = 2.88777 \dots 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{K}$$

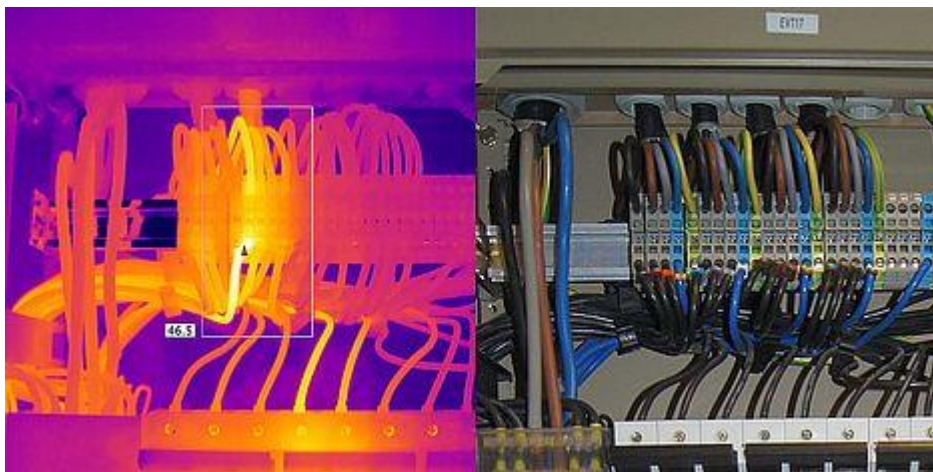
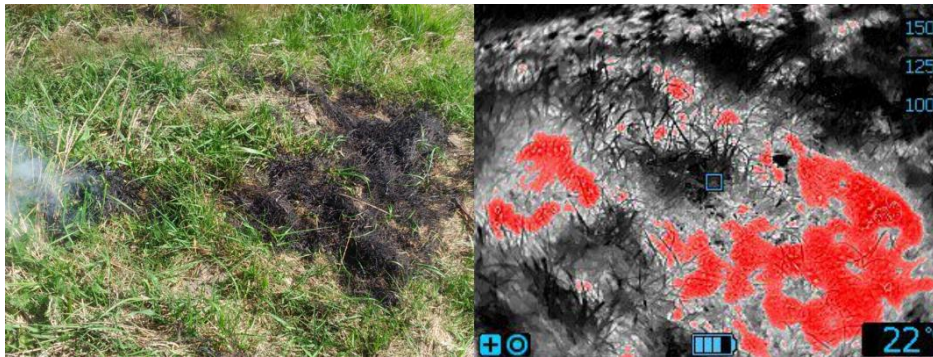
- Zadanie 1: jaka jest temperatura fotosfery Słońca, a jaka gwiazdy Polaris (α Umi), jeśli maksimum promieniowania dla Słońca przypada na 510 nm, a dla Polaris na 350 nm ? Ile wynosi powierzchniowa gęstość mocy Polaris?
- Zadanie 2: wiedząc, że Polaris znajduje się w odległości 430 lat świetlnych, a jej jasność wynosi 2^m , podczas gdy jasność Słońca wynosi -27^m , oszacuj promień gwiazdy Polaris.

$$m_2 - m_1 = -2.5 \cdot \log_{10} \left(\frac{I_2}{I_1} \right)$$

Prawa wypromieniowania ciepła



- Zastosowanie prawa Wiena:
- 3. termowizja



Prawa wypromieniowania ciepła

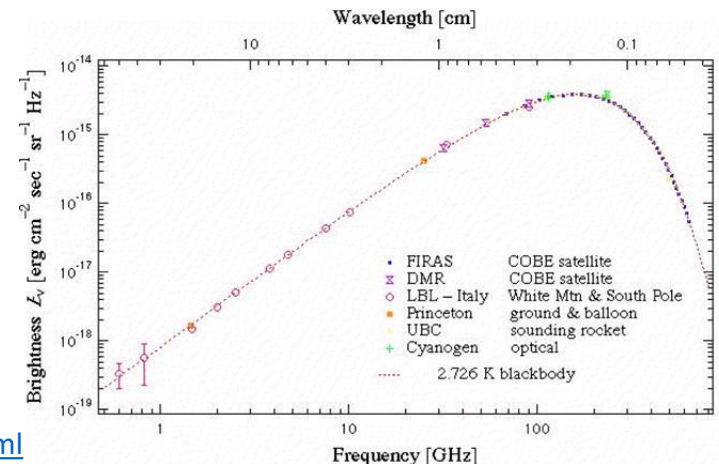


- W. Wien: długość fali odpowiadająca maksimum mocy promieniowania maleje z temperaturą:

$$\lambda_{max} = \frac{b}{T}$$

$$b = 2.88777 \dots 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{K}$$

- Zadanie 3: ile wynosi długość światła odpowiadająca maksimum promieniowania dla ludzkiego ciała (310 K)?
- Zadanie 4: promieniowanie mikrofalowe tła posiada maksimum, którego położenie można przeczytać z tego wykresu. Jakiej temperaturze odpowiada to maksimum?



<https://ned.ipac.caltech.edu/level5/Sept05/Gawiser2/Gawiser2.html>

Prawa wypromieniowania ciepła



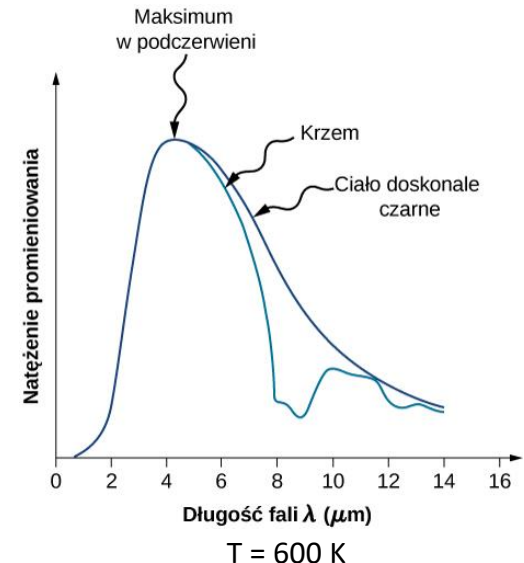
- Prawo Plancka – spektralna radiancja częstotliwościowa:

$$I(f, T) = \frac{2hf^3}{c^2} \frac{1}{e^{\frac{hf}{kT}} - 1} \left[\frac{\text{W}}{\text{m}^2 \text{HzSr}} \right]$$

$$h = 6.626 \dots 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s} \quad k = 1.38 \dots 10^{-23} \text{ J/K}$$

- Prawo Plancka w funkcji długości fali:

$$I(\lambda, T) = \frac{2hc^2}{\lambda^5} \frac{1}{e^{\frac{hc}{kT\lambda}} - 1}$$

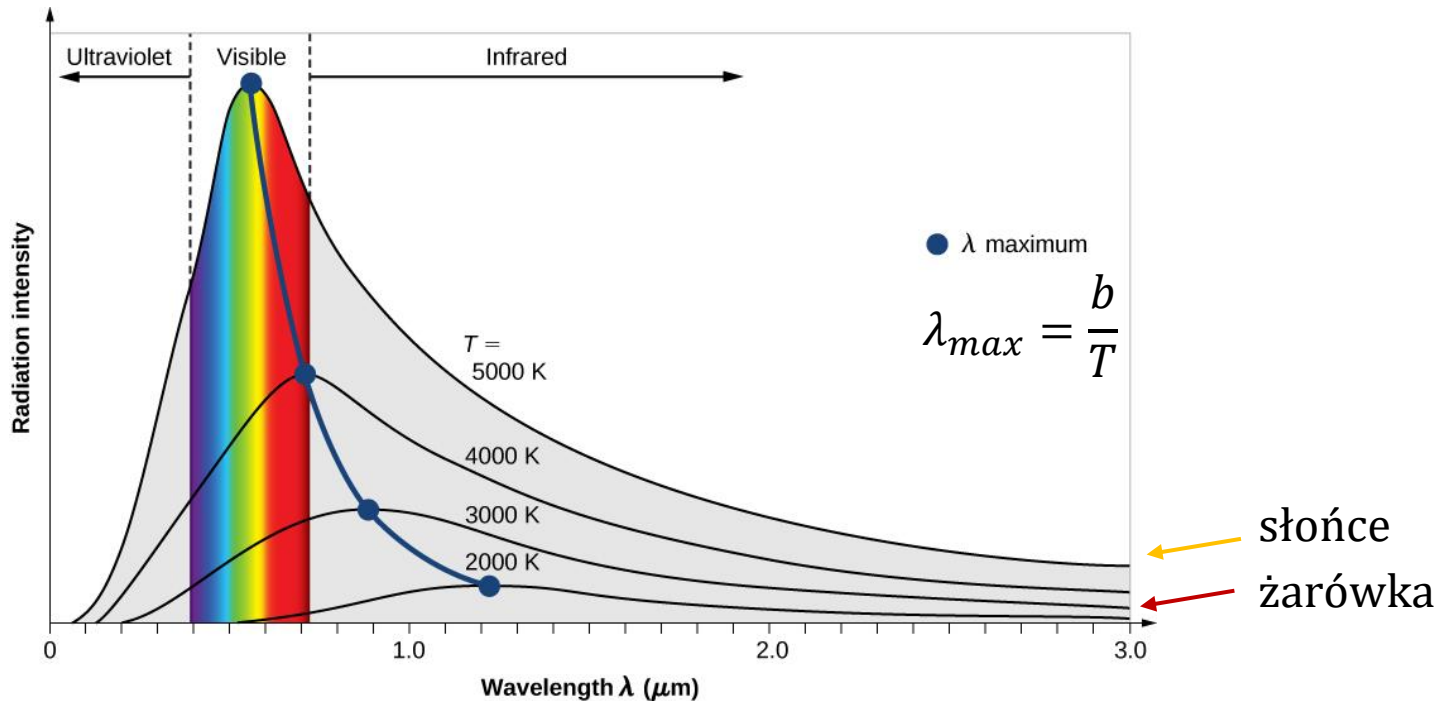




Prawo Plancka

- Prawo przesunięć Wiena wynika z prawa Plancka:

$$I(\lambda, T) = \frac{2hc^2}{\lambda^5} \frac{1}{e^{\frac{hc}{kT\lambda}} - 1}$$





Prawo Plancka

- Prawo przesunięć Wiena wynika z prawa Plancka:

$$I(\lambda, T) = \frac{2hc^2}{\lambda^5} \frac{1}{e^{\frac{hc}{kT\lambda}} - 1}$$

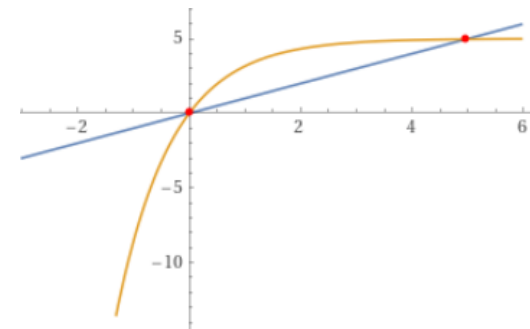
$$\frac{\partial I(\lambda, T)}{\partial \lambda} = \frac{2hc^2}{e^{\frac{hc}{kT\lambda}} - 1} \left(-5\lambda^{-6} + \frac{\lambda^{-5} e^{\frac{hc}{kT\lambda}} \frac{hc}{kT\lambda^2}}{e^{\frac{hc}{kT\lambda}} - 1} \right) = 0$$

$$-5\left(e^{\frac{hc}{kT\lambda}} - 1\right) + e^{\frac{hc}{kT\lambda}} \frac{hc}{\lambda kT} = 0 \quad x = \frac{hc}{kT\lambda}$$

$$5(e^x - 1) - xe^x = 0 \quad x = 5(1 - e^{-x})$$

$$x \approx 4.965$$

$$\lambda_{max} \approx \frac{hc}{4.965kT} = \frac{b}{T} \quad b \approx 0.0029 \text{ m} \cdot \text{K}$$



Prawo Plancka



➤ Prawo Stefana-Boltzmannna wynika z prawa Plancka:

$$\Phi = \frac{P}{A} = \pi \int_0^\infty I(f, T) df$$

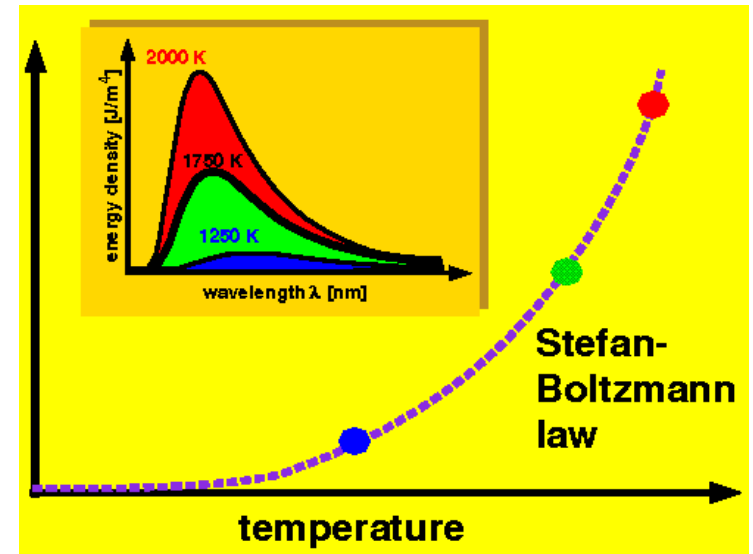
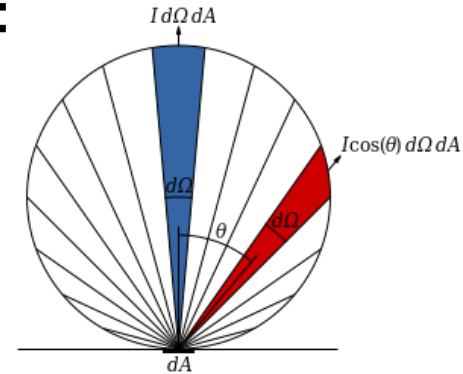
$$\Phi = \pi \int_0^\infty \frac{2hf^3}{c^2} \frac{1}{e^{\frac{hf}{kT}} - 1} df$$

$$\Phi = \frac{2\pi k^3 T^3}{c^2 h^2} \int_0^\infty \frac{\frac{hf^3}{kT}}{e^{\frac{hf}{kT}} - 1} df$$

$$x = \frac{hf}{kT}$$

$$\Phi = \frac{2\pi k^3 T^3}{c^2 h^2} \Gamma(4) \sum_{n=1}^\infty n^{-4} \frac{kT}{h}$$

$$\frac{2\pi^5 k^4}{15c^2 h^3} = \sigma$$

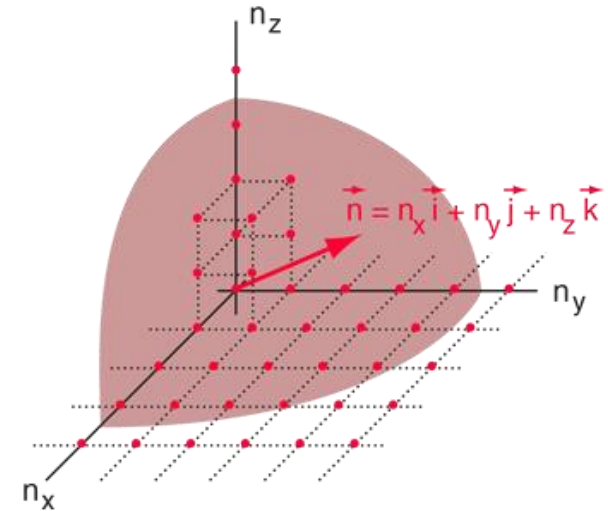
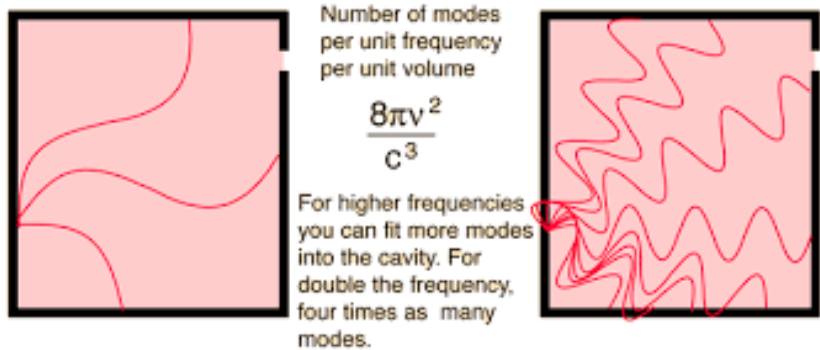


<https://gotohaggstrom.com/Deriving%20the%20StefanBoltzmann%20law%20from%20Plancks%20law.pdf>



Promieniowanie we wnętrze

- Ile węzłów fali stojącej zmieści się w pudełku $a \times a$?



$$E(x, t) = E_0 \sin(\omega t - kx) + E_0 \sin(\omega t + kx) = 2 E_0 \cos(kx) \sin(\omega t)$$

$$f = \frac{c}{\lambda} = \frac{cn}{2a}$$

$$N(f)df = 2 \frac{4\pi a^3}{c^3} f^2 df$$

Prawo ekwipartycji energii:

$$E_k = \frac{ikT}{2}$$

„Katastrofa”

Promieniowanie we wnętrzu



➤ Jak obliczyć średnią energię?

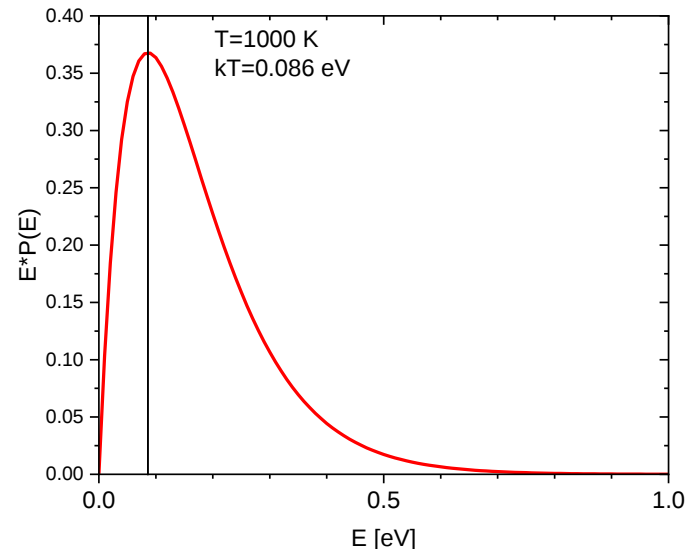
Rozkład Boltzmann – statystyka obsadzenia stanów energetycznych:

$$P(E_k)dE_k = \frac{e^{-\frac{E_k}{kT}}}{kT} dE_k$$

$$k = 1.38 \dots 10^{-23} \frac{\text{J}}{\text{K}}$$
$$= 8.6 \dots 10^{-5} \frac{\text{eV}}{\text{K}}$$

Średnia wartość energii:

$$\overline{E_k} = \frac{\int_0^{\infty} E_k P(E_k) dE_k}{\int_0^{\infty} P(E_k) dE_k}$$



Promieniowanie we wnętrzu



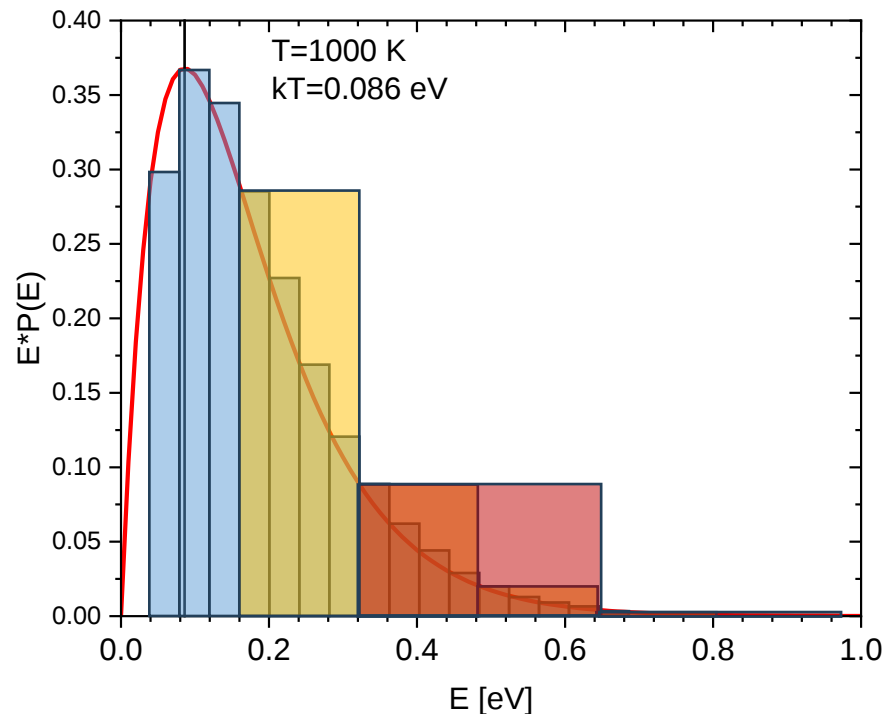
- Max Planck: energia zależy od częstotliwości i jest skwantowana:

$$E_k = nhf$$

Średnia energia:

$$\overline{E_k} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} E_k P(E_k)}{\sum_{n=0}^{\infty} P(E_k)}$$

$$\overline{E_k} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} \frac{nhf}{kT} e^{\frac{-nhf}{kT}}}{\sum_{n=0}^{\infty} e^{\frac{-nhf}{kT}}}$$





Promieniowanie we wnętrzu

- Max Planck: energia zależy od częstotliwości i jest skwantowana:

$$E_k = nhf$$

Średnia energia:

$$\overline{E_k} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} \frac{nhf}{kT} e^{-\frac{nhf}{kT}}}{\sum_{n=0}^{\infty} e^{-\frac{nhf}{kT}}} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} n\alpha e^{-n\alpha}}{\sum_{n=0}^{\infty} e^{-n\alpha}}, \quad \alpha = \frac{hf}{kT}$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} e^{-n\alpha} = \sum_{n=0}^{\infty} X^n = \frac{1}{1-X}, \quad X = e^{-\alpha}$$

$$\overline{E_k} = \frac{hf}{e^{\frac{hf}{kT}} - 1} \quad \text{stąd:} \quad \overline{E_k} \frac{N(f)}{a^3} df = \frac{8\pi}{c^3} f^2 \frac{hf}{e^{\frac{hf}{kT}} - 1} df$$

Podsumowanie



- Światło to fala elektromagnetyczna, ale też strumień cząstek – fotonów, które niosą pęd i energię
- Foton to pewna porcja, kwant energii
- Energia elektronu krążącego wokół jądra jest skwantowana
- Energia oscylatora (w skali atomowej) też jest skwantowana
- Skąd się bierze skwantowanie energii małych cząstek?

