

Radiação do corpo negro

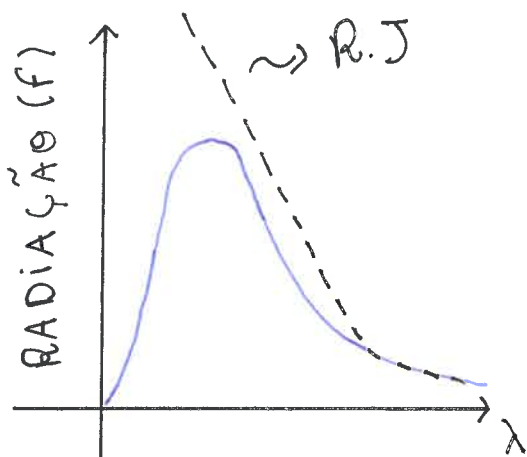
Densidade de energia irradiada (E)

$$dE = f(\lambda) d\lambda$$

↳ densidade de estados
(distribuição de energia)

- Rayleigh-Jeans:

$$f(\lambda) = \frac{8\pi KT}{\lambda^4}$$



! Quando $\lambda \rightarrow 0$, $f \rightarrow \infty$. Esse fenômeno é chamado de catástrofe de UV.

- Planck:

$$f(\lambda) = \frac{8\pi h \cdot e}{\lambda^5 \cdot \left(e^{\left(\frac{hc}{\lambda KT} \right)} - 1 \right)}$$

• Características da equação de Planck:

→ Como a equação se comporta quando $\lambda \rightarrow 0$:

$$\left(\frac{hc}{\lambda \cdot KT} \right) \rightarrow \infty \quad e \quad \left(e^{\left(\frac{hc}{\lambda KT} \right)} - 1 \right) \rightarrow \infty \quad e \quad \lambda^5 \rightarrow 0$$

Conclusão: $f(\lambda) \rightarrow 0$.

→ Como a equação se comporta quando $\lambda \rightarrow \infty$:

$$\left(e^{\left(\frac{hc}{\lambda KT} \right)} - 1 \right) \approx \left(\frac{hc}{\lambda KT} \right)$$

• Expansão de Taylor

Pela expansão de Taylor

$$e^x = 1 + x + \frac{1}{2}x^2 + \dots = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n!}$$

~> Uma das séries de Taylor

Portanto:

$$e^{\left(\frac{hc}{\lambda KT}\right)} - 1 = \left[1 + \frac{hc}{\lambda KT} + \frac{1}{2} \left(\frac{hc}{\lambda KT}\right) + \dots\right] - 1$$

Como o problema anterior $\lambda \rightarrow \infty$ os termos quadráticos e superiores podem ser desprezados e a expressão fica:

$$e^{\left(\frac{hc}{\lambda KT}\right)} - 1 \approx \left(1 + \frac{hc}{\lambda KT}\right) - 1 \approx \frac{hc}{\lambda KT}$$

Logo a equação de Planck:

$$F(\lambda) = \frac{8\pi hc}{\lambda^5 \cdot \left(\frac{hc}{\lambda KT}\right)} = \frac{8\pi KT}{\lambda^4}$$