

“Condizione di normalizzazione e suo impiego”

Esempio 3.7 - Calcolo di costanti indeterminate

Nella *Statistica quantica* - si vedano studi di Gibbs o di Boltzmann - gli stati quantici di energia sono: $0, h\nu, 2h\nu, \dots, nh\nu, \dots$ dove h = costante di Plank e ν = frequenza.

La probabilità del n -esimo stato quantico è così espressa:

$$(1) \quad p(n) = B e^{-n \frac{h\nu}{kT}} \quad \text{in cui} \quad k = \text{costante di Boltzmann} \quad T = \text{temperatura} \quad B = \text{costante indeterminata}$$

La condizione di normalizzazione dunque è

$$(2) \quad \sum_{n=0}^{\infty} p(n) = B \sum_{n=0}^{\infty} e^{-n \frac{h\nu}{kT}} = 1$$

La serie che moltiplica B è una serie geometrica di ragione pari a $e^{-\frac{h\nu}{kT}}$; risulta allora:

$$(3) \quad B = 1 - e^{-\frac{h\nu}{kT}}$$

e di conseguenza:

$$(4) \quad p(n) = e^{-n \frac{h\nu}{kT}} - e^{-(n+1) \frac{h\nu}{kT}}$$

Pertanto la probabilità di uno stato energetico $E \geq mh\nu$ vale

$$(5) \quad p(n) = \sum_{n=m}^{\infty} e^{-n \frac{h\nu}{kT}}$$

Come casi particolari possiamo assumere $\beta = 0$ e $\beta = 1$.

$$(9) \quad \beta = 0 \quad \Rightarrow \quad \lim_{\beta \rightarrow 0} p(0) = \lim_{\beta \rightarrow 0} (1 + \beta\mu)^{\frac{1}{\beta}} = e^{-\mu}$$

$$\lim_{\beta \rightarrow 0} \left(\frac{-\beta\mu}{1 + \beta\mu} \right)^x \binom{-\frac{1}{\beta}}{x} = \lim_{\beta \rightarrow 0} \left(\frac{-\mu}{1 + \beta\mu} \right)^x \frac{\beta^x \left(-\frac{1}{\beta} \right) \left(-\frac{1}{\beta} - 1 \right) \left(-\frac{1}{\beta} - 2 \right) \dots \left(-\frac{1}{\beta} - x + 1 \right)}{x!} = \frac{\mu^x}{x!}$$

Quindi:

$$(10) \quad \lim_{\beta \rightarrow 0} p(x) = e^{-\mu} \frac{\mu^x}{x!} \quad \text{distribuzione di Poisson}$$

$$(11) \quad \beta = 1 \quad \Rightarrow \quad p(x) = \frac{1}{1 + \mu} \left(\frac{\mu}{1 + \mu} \right)^x \quad \text{distribuzione di Pascal}$$