

Loi de Planck

① L'équation d'onde du champ électromagnétique
(onde classique)

$$\text{est } \partial_t^2 \vec{E} - c^2 \Delta \vec{E} = 0,$$

$$\Delta \vec{E} = \partial_{x_1}^2 \vec{E} + \partial_{x_2}^2 \vec{E} + \partial_{x_3}^2 \vec{E}$$

Si onde plane $\vec{E}(\vec{x}, t) = \vec{E}_0 e^{i(\omega t + \vec{k} \cdot \vec{x})}$

cela donne $-\omega^2 + c^2(k_1^2 + k_2^2 + k_3^2) = 0$

$$\Leftrightarrow |\omega| = c |\vec{k}| \quad : \text{"relation de dispersion"}$$

Cela donne en fait
la fonction

Hamiltonien
ou énergie

$$\omega(\vec{x}, \vec{k}) = c |\vec{k}|$$

sur l'espace des phases $(\vec{x}, \vec{k}) \in \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}^3$

② D'après la quantification du champ électromagnétique, un mode précédent de fréquence ω (ex: une onde plane polarisée)

est en fait décrit par des états quantiques $\psi_{\omega, N}$, où $N \in \mathbb{N}$ est le nombre de photons.

L'énergie de l'état $\psi_{\omega, N}$ est $E_{\omega, N} = \hbar\omega(N + \frac{1}{2})$

ainsi ajouter un photon, augmente l'énergie de $\hbar\omega = h\nu$

• le nombre $N \geq 0$ est arbitraire et caractérise l'état.

C'est la définition même des Bosons.

③ D'après la loi de Boltzmann,

l'état $\varphi_{\omega, n}$ apparaît avec la probabilité

$$P(\varphi_{\omega, n}) = \frac{1}{\sum_{\omega} e^{-\frac{E_{\omega, n}}{kT}}}, \text{ pour un mode } \omega \text{ fixé.}$$

L'énergie totale moyenne du gaz de photons est

$$\langle E \rangle = 2 \times \int \frac{d\vec{x} d\vec{k}}{(2\pi)^3} \sum_{N \geq 0} E_{\omega, N} P(\varphi_{\omega, N})$$

Les annotations dans l'image sont :

- Les deux "2" sont liés à "ces 2 états de polarisation".
- Le "2" devant l'intégrale est lié à "Somme sur les modes".
- Le "2" devant l'intégrale est lié à "Somme sur les niveaux (photons)".
- $E_{\omega, N}$ est lié à "énergie".
- $P(\varphi_{\omega, N})$ est lié à "probabilité".

avec $\omega = c k$ avec $k = \|\vec{k}\|$,

$$= 2 \int \frac{d\vec{x} d\vec{k}}{(2\pi)^3} \sum_{N \geq 0} \hbar \omega (N + \frac{1}{2}) \frac{e^{-\frac{\hbar \omega (N + \frac{1}{2})}{kT}}}{1}$$

or $\int d^3x = V$, $d\vec{k} = k^2 dk (d\Omega)$: coord. sphériques

$= \frac{\omega^2}{c^3} d\omega d\Omega$ \uparrow angle solide
 \downarrow
 $d\Omega = \sin\theta d\theta d\varphi$

et $\int d\Omega = 4\pi$

donc

$$\langle E \rangle = \frac{2V(4\pi)h}{(2\pi)^3 c^3} \int_0^{\infty} d\omega \frac{\omega^3}{Z_\omega} \sum_{N \geq 0} (N + \frac{1}{2}) e^{-\frac{h\omega}{kT}(N + \frac{1}{2})}$$

Calcul de Z_ω :

$$\sum_{N \geq 0} P(\varphi_{\omega, N}) = 1$$

$$\Leftrightarrow Z_\omega = \sum_{N \geq 0} e^{-\frac{h\omega}{kT}(N + \frac{1}{2})}$$

On a besoin de calculer des séries géométriques:

Sat $S(\alpha) := \sum_{N \geq 0} e^{-\alpha(N + \frac{1}{2})}$, $\alpha > 0$

$$= e^{-\frac{\alpha}{2}} \sum_{N \geq 0} e^{-\alpha N} \quad : \text{ série géométrique}$$

$$= \frac{e^{-\frac{\alpha}{2}}}{1 - e^{-\alpha}} = \frac{1}{e^{\frac{\alpha}{2}} - e^{-\alpha/2}} = \frac{1}{2 \sinh(\frac{\alpha}{2})}$$

$$\frac{dS(\alpha)}{d\alpha} = - \sum_{N \geq 0} \left(N + \frac{1}{2}\right) e^{-\alpha(N + \frac{1}{2})}$$

$$= \frac{- \operatorname{sinh}'\left(\frac{\alpha}{2}\right)}{2 \cdot 2 \operatorname{sinh}^2\left(\frac{\alpha}{2}\right)} = \frac{- \operatorname{ch}\left(\frac{\alpha}{2}\right)}{4 \operatorname{sh}^2\left(\frac{\alpha}{2}\right)}$$

Ainsi avec $\alpha = \frac{\hbar \omega}{kT}$, $\Leftrightarrow \omega = \frac{kT \alpha}{\hbar}$

$$Z_\omega = S(\alpha) = \frac{1}{2 \operatorname{sh}\left(\frac{\alpha}{2}\right)}$$

$$\langle E \rangle = \frac{V \hbar}{\pi^2 c^3} \int_0^\infty d\omega \frac{\omega^3}{Z_\omega} \sum_{N \geq 0} \left(N + \frac{1}{2}\right) e^{-\frac{\hbar \omega}{kT} \left(N + \frac{1}{2}\right)}$$

$$= \frac{V \hbar}{\pi^2 c^3} \int_0^\infty d\omega \omega^3 \frac{2 \operatorname{sh}\left(\frac{\alpha}{2}\right) \operatorname{ch}\left(\frac{\alpha}{2}\right)}{4 \operatorname{sh}^2\left(\frac{\alpha}{2}\right)}$$

$$= V \int_0^\infty n_T(\omega) d\omega$$

avec la densité d'énergie par unité de volume à t° T:

$$u_T(\omega) d\omega = \frac{\hbar}{2\pi^2 c^3} \omega^3 \coth\left(\frac{\hbar\omega}{2kT}\right) d\omega$$

Pour $\coth(x) \xrightarrow{x \rightarrow \infty} 1$,

donc $u_0(\omega) d\omega = \frac{\hbar \omega^3}{2\pi^2 c^3} d\omega$: densité d'énergie du "vide"

$$\begin{aligned} \text{or } \coth(x) - 1 &= \frac{e^x + e^{-x} - e^x - e^{-x}}{e^x - e^{-x}} = \frac{2e^{-x}}{e^x - e^{-x}} \\ &= \frac{2}{e^{2x} - 1} \end{aligned}$$

donc

$$\begin{aligned} u_T(\omega) d\omega &= (u_T(\omega) - u_0(\omega)) d\omega \\ &= \frac{\hbar \omega^3 d\omega}{\pi^2 c^3 \left(e^{\frac{\hbar\omega}{kT}} - 1 \right)} \quad : \text{Loi de Planck} \end{aligned}$$

(4) Dans le visible, $\omega \in [\omega_{\text{Red}}, \omega_{\text{Blue}}]$,

$$\omega_R = \frac{c 2\pi}{\lambda_R} = 2,3 \cdot 10^{15} \text{ Hz}$$

$$\omega_B = \frac{c 2\pi}{\lambda_B} = 4,7 \cdot 10^{15} \text{ Hz}$$

l'énergie volumique du vide est

$$\langle E_{T=0} \rangle = \int_{\omega_{\text{Red}}}^{\omega_{\text{Blue}}} u_0(\omega) d\omega = \frac{\hbar}{2\pi^2 c^3} \left[\frac{\omega^4}{4} \right]_{\omega_R}^{\omega_B}$$

$$= \frac{\hbar}{8\pi^2 c^3} (\omega_B^4 - \omega_R^4), \quad \text{avec } \omega = \frac{c 2\pi}{\lambda}$$

$$= \frac{6.62 \cdot 10^{-34} (3 \cdot 10^8) (2\pi)^4}{2\pi \cdot 8\pi^2} \left((0.4 \cdot 10^{-6})^{-4} - (0.8 \cdot 10^{-6})^{-4} \right)$$

$$= 22 \quad \text{J/m}^3$$