Correction TD1 Physique quantique

Exercice de cours : Catastrophe ultraviolette

Le corps noir est l'objet théorique suivant : il absorbe parfaitement la totalité de l'énergie électromagnétique qu'il reçoit et, atteignant l'équilibre thermique à une température T, la restitue entièrement sous forme d'un rayonnement thermique constitué d'un spectre de longueurs d'onde λ , rayonnées chacune à une intensité, donnée par la fonction $u(\lambda, T)$, appelée densité spectrale d'énergie.

La thermodynamique classique a proposé de décrire le rayonnement du corps noir en considérant les molécules comme de petits oscillateurs, rayonnant chacun une énergie E avec une certaine probabilité. La physique classique propose que l'énergie rayonnée E prend ses valeurs dans $[0;+\infty]$; des valeurs donc continues. On note $\langle E \rangle$ l'énergie moyenne d'un oscillateur.

Partie 1 : Descritpion par la loi de Rayleigh-Jeans (Énergie continue)

Dans le cadre de la thermodynamique classique, la loi de Rayleigh-Jeans aboutit à l'expression suivante pour la densité spectrale d'énergie:

$$u(\lambda,T) = \frac{8\pi}{c\lambda^2} \langle E \rangle \qquad \begin{array}{c} \bullet \ \text{u: densit\'e spectrale (W·m³)} \\ \bullet \ \text{c: c\'el\'erit\'e de la lumi\`ere dans le vide } (3\times10^8\text{m·s}-1) \end{array}$$

L'énergie moyenne $\langle E \rangle$ d'un oscillateur se calcule de la manière suivante:

$$\langle E \rangle = \frac{\int_0^{+\infty} E e^{-\frac{E}{k_B T}} dE}{\int_0^{+\infty} e^{-\frac{E}{k_B T}} dE}$$
 • k_B : constante thermodynamique • T: température du rayonnement

Le numérateur représente l'intégrale de la densité de probabilité de l'énergie E, et le dénominateur permet de normaliser le résultat.

1. Montrer que le terme $\langle E \rangle$ a pour valeur k_BT , en utilisant une intégration par parties.

Posons Nm et D tel que
$$\langle E \rangle = \frac{Nm}{D}$$

$${
m D} = \int_0^\infty e^{-rac{E}{k_BT}} dE = [-k_BT \times e^{-rac{E}{k_BT}}]_0^\infty = -k_B {
m T} (0-1) = k_B {
m T}$$

 ${\rm Nm}=\int_0^\infty E\times e^{-\frac{E}{k_BT}}dE,$ par intégration par parties, on obtient :

Nm =
$$[-k_BT \times E \times e^{-\frac{E}{k_BT}}]_0^{\infty} - (\int_0^{\infty} -k_BT \times e^{-\frac{E}{k_BT}} dE)$$

$$=k_BT[-Ee^{-\frac{E}{k_BT}}]_0^{\infty}+k_BT[-k_BTe^{-\frac{E}{k_BT}}]_0^{\infty}$$

$$=k_BT[0-0]-(k_BT)^2[e^{-\frac{E}{k_BT}}]_0^{\infty}$$

$$= -(k_B T)^2 [e^{\alpha} - e^0] = -(k_B T)^2 (0 - 1) = (k_B T)^2$$

Donc
$$\langle E \rangle = \frac{Nm}{D} = \frac{(k_B T)^2}{k_B T} = k_B T$$

L'énergie totale du rayonnement émis par le corps noir est donnée par l'intégration de la densité d'énergie sur toutes les longueurs d'ondes:

$$U(\lambda, T) = \int_0^{+\infty} u(\lambda, T) d\lambda$$

 $U(\lambda,T)$ est l'intensité rayonnée par le corps noir (en W·m²)

2. Expliquer à partir de cette intégrale pourquoi la loi de Rayleigh-Jeans a marqué un tournant nommé "Catastrophe ultraviolette".

$$\int_0^{+\infty} u(\lambda, T) = \int_0^{\alpha} \frac{8\pi}{c\lambda^2} \times k_B T d\lambda$$

$$= \frac{8\pi}{c} \times k_B T \times \int_0^{\alpha} \frac{1}{\lambda^2} d\lambda = \frac{8\pi}{c} \times k_B T \times [\frac{-1}{\lambda}]_0^{\alpha}$$

$$\Longrightarrow \lambda \to 0 \Longrightarrow U(\lambda,T)$$
 diverge.

Partie 2: Description par la loi de Planck(Énergie discontinue)

Nous allons maintenant nous intéresser à la loi de Planck, qui a proposé de corriger la loi de Rayleigh-Jeans en introduisant la quantification de l'énergie du système corps noir : le terme (E) est alors calculé en supposant que l'énergie E d'un oscillateur ne peut prendre qu'un nombre discret de valeurs, multiples d'une énergie E_0 .

3. Réécrire la relation donnant (E) dans ces conditions. E ne peut prendre qu'un nombre discret de valeurs, multiples d'une énergie $E_0,\, c\grave{a}d\,:\, E=n{\times}E_0,\, n{\in}\, \mathbb{N}.$

$$\langle E \rangle = \frac{\sum_{n=0}^{+\infty} nE_0 e^{-\frac{nE_0}{k_B T}}}{\sum_{n=0}^{+\infty} e^{-\frac{nE_0}{k_B T}}}$$

4. Calculer ce terme, en utilisant un résultat sur les suites géométriques au numérateur, puis en remarquant un lien de dérivation entre le dénominateur et le numérateur.

Posons Nm le numérateur et D le dénominateur.
$$e^{-\frac{nE_0}{k_BT}}=(e^{-\frac{E_0}{k_BT}})$$
; on pose q = $e^{-\frac{E_0}{k_BT}}$ et on obtient Nm = $\mathrm{E}_0\Sigma_{n=0}^{+\infty}nq^n$

$$\implies$$
 Nm = E₀ × $\frac{1}{1-q}$ = E₀ × $\frac{1}{1-e^{-\frac{E_0}{k_BT}}}$

Or (D)' = Nm
$$\times - k_B T$$
 (pas réussi la question)

5. On obtient donc la densité spectrale d'énergie suivante :

$$u(\lambda, T) = \frac{8\pi}{c\lambda^2} \langle E \rangle = \frac{8\pi}{c\lambda^2} \times \frac{E_0}{e^{\frac{E_0}{k_B T}} - 1}$$

avec E_0 un quanta (plus petite quantité indivisible d'énergie)

Pour corriger la loi de R-J, il faut corriger la divergence $u(\lambda,T)$ pour les petites longueurs d'ondes.

Justifier la proposition de Planck: $E_0 = \frac{hc}{\lambda}$ avec h la constante de Planck.

Remarques: Avec la loi de Planck, l'on trouve une énergie totale rayonnée $U(T)\alpha T^4$, ce qui est en accord avec les observations, et revient à la loi de Stefan-Boltzman, antérieure à la catastrophe ultraviolette.

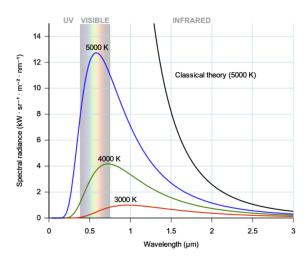


Figure 1: Spectre du rayonnement du corps noir (intensité du rayonnement en fonction de la longueur d'onde) pour des températures données (couleurs : modèle de Planck ; noir : modèle de Rayleigh-Jeans)