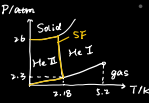


有相互作用的三体(液体): 产生超流现象.

^4He : 玻色子. ✓

^3He : 费米子, 但配对之后形成玻色子.

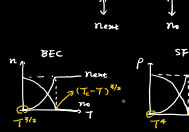


^4He 的相图.

超流与 BEC 的区别:

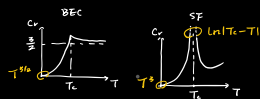
(1) 氦是液体, 不可压缩; BEC 在零压 $k_T \rightarrow 0$, 可以轻易压缩.

(2) 两种状态: ρ_n (正常), ρ_s (超流) 共存.



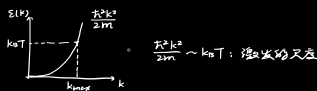
流量约为 (1/质量指数) 子-玻!

(3) 热容



这是量子统计中的量子模式

热容的估计



$k_{max} \sim T^{1/2}$. k 空间中, $k < k_{max}$ 的模式会被激发.

每个激发的模式对应 $\sim k_0$ 的量子. 热容正比于 k 空间中 $k \leq k_{max}$ 球的体积.

\Rightarrow 三维空间中: $C_v \sim (k_{max})^3 \sim T^{3/2}$.

黑体辐射

黑体: 光的理想吸收体.

黑体辐射: 有限温度, 热平衡, 电磁场辐射.

一步: 黑体表面的每个点都是这个“小孔”.

量子化的电磁场 \Rightarrow 谐振子. (?)

$$\epsilon_{n\vec{k},s} = (n + \frac{1}{2}) \hbar \omega_{\vec{k},s}, \quad \vec{k}: \text{波矢}, s: \text{偏振} (\text{光子也有})$$

两种看法:

(1) 谐振子的集合.

(2) 光子气体. 每个光子能量为 $\hbar \omega_{\vec{k},s}$. (n 理解为光子态的占据数)

分别考虑.

$$(1) E(\{n_{\vec{k},s}\}) = \sum_{\vec{k},s} \epsilon_{n_{\vec{k},s}} \quad (\text{可分解, 标记为 } \vec{k}, s)$$

$$\begin{aligned} Z &= \sum_{\{n_{\vec{k},s}\}} e^{-\beta E(\{n_{\vec{k},s}\})} \\ &= \sum_{\{n_{\vec{k},s}\}} e^{-\beta \sum_{\vec{k},s} (n_{\vec{k},s} + \frac{1}{2}) \hbar \omega_{\vec{k},s}} \\ &= \prod_{\vec{k},s} \sum_{n_{\vec{k},s}=0}^{\infty} e^{-\beta (n_{\vec{k},s} + \frac{1}{2}) \hbar \omega_{\vec{k},s}} \\ &= \prod_{\vec{k},s} \frac{e^{-\frac{\beta \hbar \omega_{\vec{k},s}}{2}}}{1 - e^{-\beta \hbar \omega_{\vec{k},s}}} \end{aligned}$$

另一种理解: 直接对 “ $\beta \hbar \omega_{\vec{k},s}$ ” 求导.

这样确定可得到 $\frac{1}{e^{\beta \hbar \omega_{\vec{k},s}} - 1}$. 这看起来好像就可以了.

但就这其实错了

这个靠谱.

$$\ln Z = \sum_{\vec{k},s} (-\frac{1}{2} \beta \hbar \omega_{\vec{k},s}) - \sum_{\vec{k},s} \ln(1 - e^{-\beta \hbar \omega_{\vec{k},s}})$$

$$E = -\frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z = \sum_{\vec{k},s} \frac{1}{2} \hbar \omega_{\vec{k},s} + \sum_{\vec{k},s} \frac{\hbar \omega_{\vec{k},s}}{e^{\beta \hbar \omega_{\vec{k},s}} - 1}$$

发射, 但与温度无关. 坍塌.

(直接算到平均光子数)

$$E - E_0 = \sum_{\vec{k}, s} \frac{\hbar \omega_{\vec{k}, s}}{e^{\beta \hbar \omega_{\vec{k}, s}} - 1}.$$

(2) 光子气体: 光子服从玻色-爱因斯坦统计, $\mu = 0$ (引入光子数守恒的约束)
光子服从玻色-爱因斯坦统计, 但 $\mu = 0$.

$$E = \sum_{\vec{k}, s} \hbar \omega_{\vec{k}, s} n_{\vec{k}, s} \\ = \sum_{\vec{k}, s} \frac{\hbar \omega_{\vec{k}, s}}{e^{\beta \hbar \omega_{\vec{k}, s}} - 1}.$$

两种观点给出相同结果!

(1) (\vec{k}, s) 谐振子, n \Leftrightarrow n 个光子 ($\omega_{\vec{k}, s}$)

色散关系: $\omega_{\vec{k}, s} = c |\vec{k}|$.

$$\sum_{\vec{k}} \rightarrow \frac{V}{(2\pi)^3} \int d^3k, \quad \sum_s \rightarrow 2.$$

$$E = \frac{2V}{(2\pi)^3} \int d^3k \frac{\hbar c k}{e^{\beta \hbar c k} - 1} \\ = \frac{2V}{(2\pi)^3} 4\pi \int dk k^2 \frac{\hbar c k}{e^{\beta \hbar c k} - 1} \\ = \frac{V}{\pi^2} \frac{(k_B T)^4}{(\hbar c)^3} \int_0^\infty \frac{x^3}{e^x - 1} dx \\ = \frac{V \pi^2 (k_B T)^4}{15 (\hbar c)^3} = T(4) \cdot \zeta(4) = \frac{\pi^4}{15}.$$