

(342)

669.184.236: 536.5

## 理想的な色度温度を持つ放射体

(二色温度と真温度の関係-III)

中部工業大学 藤田清比古 ○山口隆生

オハイオ大学大学院 伊藤昌広

色温度は分布温度と色度温度に大別される。このうち前者は比較的解析が容易であるが、後者は肉眼で判定しうる温度であるにもかかわらず、理論的な取扱いに困難な面が多いため未検討の部分が多い。色度温度は、温度を知るうとあるある放射体からの光に等しいか、または近似的に等しい色度を持つ完全放射体の温度で定義されたりが、著者らは厳密に等しい場合と近似的に等しい場合を区別して考え厳密に等しいときを理想的色度温度と呼び、そのような放射体を理想的な色度温度を持つ放射体と称することを提案した。今回は理想的な色度温度を持つ放射体の特性を、実在に近い条件を想定して、分光放射率を媒介に吟味し、それと分布温度、二色温度、真温度の関係を検討し、さらに鉄鋼の色度温度についても考察したので報告する。

いま(真)温度Tのある放射体が理想的な色度温度を持つ放射体である場合、これと等しい色度を持つ完全放射体が存在することになり、その温度Tがこの放射体の理想的色度温度である。等しい色度とは、との各々の色度座標x、yが两者について完全に一致することを意味するので、(1)、(2)式の連立方程式が成立する。

$$x = \frac{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{x} \cdot d\lambda}{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{x} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{y} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{z} \cdot d\lambda} = \frac{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{x} \cdot d\lambda}{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{x} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{y} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{z} \cdot d\lambda} \quad (1)$$

$$y = \frac{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{y} \cdot d\lambda}{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{x} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{y} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} \varepsilon(\lambda, T) \cdot N(\lambda, T) \cdot \bar{z} \cdot d\lambda} = \frac{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{y} \cdot d\lambda}{\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{x} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{y} \cdot d\lambda + \int_{\lambda_1}^{\lambda_2} N(\lambda, F_c) \cdot \bar{z} \cdot d\lambda} \quad (2)$$

ただし $\bar{x}$ 、 $\bar{y}$ 、 $\bar{z}$ はスペクトル3刺激値、 $\varepsilon(\lambda, T)$ は波長入、温度Tにおけるその放射体の分光放射率、 $N(\lambda, T)$ 、 $N(\lambda, F_c)$ は波長入、温度Tまたは $F_c$ における完全放射体の分光放射輝度を示す。ここで $\varepsilon(\lambda, T)$ については、金属の場合その波長依存性は色度温度に關係のある可視域のような狭い波長域に限定した場合、1次式で近似できるものが多いため、これを $\varepsilon(\lambda, T) = a\lambda + b$ とおいた。ただし $a$  [ $\mu m^{-1}$ ]、 $b$ は定数で、入の単位は $\mu m$ とする。いま $a=0$ のときは $\varepsilon(\lambda, T)=b$ となり、これは完全放射体が灰色体となるが、これを(1)、(2)式に代入すると $T=F_c$ という關係が求められる。さらに $T=F_c=F$ (Fは理想的な分布温度)という關係も導かれる。したがって完全放射体、灰色体は理想的な色度温度を持つ放射体である。その色度温度は真温度、理想的な分布温度(=色温度も含む)とも一致する。つきに $a\neq 0$ の場合、 $\varepsilon(\lambda, T)$ の關係を(1)、(2)式に代入し、それを $a/b$ について解き、数值解析で理想的色度温度を持つ条件を求めるところ、その条件は必ず存在し、 $a/b$ はTが定まるとき定数となることがわかった。この値は $1200 \sim 1800^\circ C$ では $a/b [\mu m^{-1}] = -0.000068 [\mu m^{-1} \cdot ^\circ C^{-1}] \times T [^\circ C] - 3.60 [\mu m^{-1}]$ と近似できた。なお $\varepsilon(\lambda, T)$ の物理的条件との他から $a>0$ である。たとえば $1600^\circ C$ では $a/b = -3.71 \mu m^{-1}$ 、 $F_c = 1367^\circ C$ で当然TはTと一致しない。またこれは理想的な分布温度を持たないが、 $a/b$ がTに対する一定であるため、真温度の等しい理想的な色度温度を持つ放射体の二色温度は測定波長とえ同じであれば常に一定であり、二色温度の特長の一つと考えられる。またこれを2種類の市販の二色温度計で測定すると二色温度はいずれもTにはほとんど等しいことも確かめた。一方実在の金属で $a/b = -3.7$ 近傍にあるものとなると存在しないと考えられるが、 $a>0$ であることから酸化物などではこの条件を満足する可能性も予想される。ついで $1100 \sim 1800^\circ C$ の鉄の分光放射率を $\varepsilon^e(\lambda, T) = -0.0929 [\mu m^{-1}] \times \lambda [\mu m] + 0.375$ と近似すると、 $a/b$ は $-0.248 \mu m^{-1}$ となり、理想的色度温度を持たないが、たとえば $1600^\circ C$ における色度温度を色度図から求めたら $1623^\circ C$ となり、市販の二色温度計で測定した二色温度とさわめて近いことがわかった。