# پژوهش دقیق بر روی نظریه تابش حرارتی جسم سیاه

### Bing Wei . Xin Yang

College of Physics and Optoelectronic Engineering, Xidian University, Shannxi, 710071, China. Collaborative Innovation Center of Information Sensing and Understanding at Xidian University, Xi'an, 710071, China.

#### چکیده

پس از مطالعه عمیق معادله نرمالایز شده پلانک، نوع کاملاً جدیدی از منحنیهای طیف تابش جسم سیاه ارائه شده است. دو پارامتر مهم از این نوع منحنیهای جدید، یعنی عرض نسبی RW و فاکتور تقارن RSF تعریف شدهاند. این مقاله اشاره میکند که تأیید تجربی این پارامترها سه کاربرد مهم دارد: (۱) ارائه روشی برای اندازه گیری دما از طریق تشخیص طول موج تابش. (۲) تعیین درجه (کیفیت) جسم سیاه. (۳) دمای به دست آمده از قانون تابش جسم سیاه میتواند به عنوان یک معیار مورد استفاده قرار گیرد.

به خوبی مشخص است که در طول صد سال گذشته، اساس نظری تابش حرارتی جسم سیاه در قالب قانون پلانک بیان شده است:

$$e_b(\lambda, T) = C_1 \lambda^{-\Delta} \left(e^{\frac{C_7}{\lambda^T}} - 1\right)^{-1} \tag{1}$$

$$\lambda_m T = \text{YARV/AYFA} \, \mu \mathbf{m} \cdot \mathbf{K} \tag{Y}$$

در توسعه سنجش از دور، دید در شب، و ترمومتری تابش حرارتی، مطالعات بیشتری بر روی تابش حرارتی جسم سیاه انجام شده است. به عنوان مثال، با مطالعه ویژگی نقطه عطف (inflection point) در دو طرف منحنی ها در شکل ۱، معادله زیر برای نقاط عطف به دست آمد:

$$(x^{\mathsf{Y}} - \mathsf{Y} x + \mathsf{Y} \cdot)e^{\mathsf{Y} x} + (x^{\mathsf{Y}} + \mathsf{Y} x - \mathsf{P} \cdot)e^{x} + \mathsf{Y} \cdot = \mathsf{Y} \cdot \mathsf{P} \cdot \mathsf{P}$$

سپس رابطه بین نقطه عطف چپ  $\lambda_{il}$  و نقطه عطف راست  $\lambda_{ir}$  با دمای T به صورت زیر استخراج شد:

$$\lambda_{il}T = \mathbf{f} \cdot \mathbf{A} \mathbf{f} / \mathbf{f} \mathbf{f} \mathbf{I} \mathbf{f} \mathbf{m} \cdot \mathbf{K} \tag{f}$$

$$\lambda_{ir}T = \mathbf{V} \cdot \mathbf{Y} / \mathbf{A} \mathbf{Y} \mathbf{Y} \cdot \mu \mathbf{m} \cdot \mathbf{K} \tag{2}$$

به منظور یافتن دامنه طول موج معادله (۱)، مرجع [۱۱] یک معادله نرمالایز شده پلانک را پیشنهاد کرد:

$$x^{\delta} - \Upsilon 1/\Upsilon \cdot 1 \Upsilon \eta e^x + \Upsilon 1/\Upsilon \cdot 1 \Upsilon \eta = \bullet \tag{9}$$

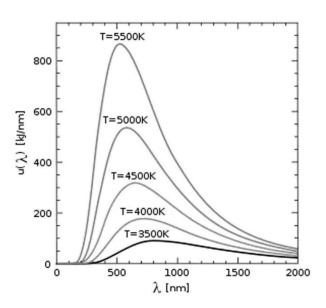
که در آن ضریب نرمال سازی  $\eta$  با رابطه زیر تعریف می شود:

$$\lambda^{-\delta} \left( e^{\frac{C_{\mathsf{Y}}}{\lambda T}} - 1 \right)^{-1} = \eta \lambda_m^{-\delta} \left( e^{\frac{C_{\mathsf{Y}}}{\lambda_m T}} - 1 \right)^{-1} \tag{V}$$

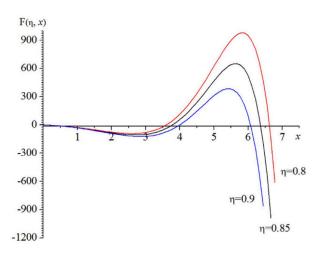
بدیهی است که  $\eta$  در بازه ۱ تا ۱ قرار دارد. و مقدار x در معادله (۶) به صورت زیر است:

$$x = \frac{C_{\mathsf{Y}}}{\lambda T} \tag{A}$$

وقتی که  $\eta$  به سمت صفر میل میکند، تغییرات x یا  $\lambda$  با توجه به دمای T در مرجع [11] بررسی و مطالعه شده. برای  $\eta$  برابر با [10] بنتیجه گیری این مرجع این است که دامنه طول موج  $\lambda$  بین [10] بین [10] میکرومتر است، زمانی که دما بین [10] تا [10] کلوین باشد. بر اساس این مطالعات، در این مقاله، یک رابطه کاملاً جدید بین [10] و [10] بررسی می شود. از نتایج به دست آمده، یک نوع کاملاً جدید از منحنی های طیف ارائه می شود که بسیار واضح تر از قبل است. سپس عرض نسبی و فاکتور تقارن منحنی های طیف تعریف می شوند. در نهایت، یک روش ترمومتری طول موجی ارائه شده و کاربردهای مهم نتایج به دست آمده در این مقاله نیز نشان داده شده است.



شكل ١: منحني طيف سنتي تابش جسم سياه.



شکل ۲: منحنی سمت چپ معادله (۶)، وقتی ۹/۰,۰/۸۵, ست.

# نتايج

# منحنى طيف نرمالايز شده تابش حرارتي جسم سياه

برای مقادیر مختلف  $\eta$ ، معادله (۶) یک سری معادلات متعالی (transcendental) بدون راه حل تحلیلی است، بنابراین یک منحنی طیف نرمالایز شده کاملاً جدید از تابش جسم سیاه را میتوان از راه حلهای عددی آن به دست آورد. به منظور حل عددی معادله (۶)، لازم است که توزیع ریشه های آن مشخص شود. با برنامه نویسی برای یافتن ریشه های معادله (۶)، شکل ۲ نشان می دهد که برای یک  $\eta$  داده شده، منحنی دو نقطه تقاطع با محور  $\chi$  دارد، که این امر نشان می دهد معادله متعالی (۶) دو ریشه حقیقی دارد که به صورت  $\chi$  و  $\chi$  منجر می شوند  $\chi$  نشان داده می شوند. مطابق با معادله (۸)، این دو ریشه  $\chi$  و  $\chi$  به ترتیب به طول موجهای متناظر  $\chi$  و نقد برای مقدار متناظر  $\chi$  قرار می گیرند.

با برنامهنویسی برای حل عددی معادله (۶)، رابطه بین  $\eta$  با نتایج متناظر  $x_{\eta s}$  و  $x_{\eta s}$  به دست میآید، همانطور که در جدول ۱ نشان داده شده است. در صورت لزوم، هر مقداری از  $x_{\eta s}$  یا  $x_{\eta s}$  را میتوان با حل معادله (۶) بر اساس مقادیر مختلف  $\eta$  به دست آورد. مقادیر  $RSF_{\eta t}$  و  $RSF_{\eta t}$  در جدول ۱ نتایج نظری عرض نسبی و فاکتور تقارن برای منحنی های طیف هستند که از معادلات (۱۴) و (۱۵) به دست آما ماند

برای ۱  $x_m$  مقادیر  $x_m$  برای هر  $x_m$  هستند که هر دو به صورت  $x_m$  ثبت شدهاند. با جایگذاری  $x_m$  و  $x_m$  برای هر  $x_m$  و مقدار قبلی  $x_m$  در معادله (۸)، می توان معادلات زیر را به دست آورد:

$$\lambda_{\eta l} = \frac{C_{\Upsilon}}{x_{\eta l} T} \tag{9}$$

$$\lambda_{\eta s} = \frac{C_{\mathsf{Y}}}{x_{\eta s} T} \tag{1.}$$

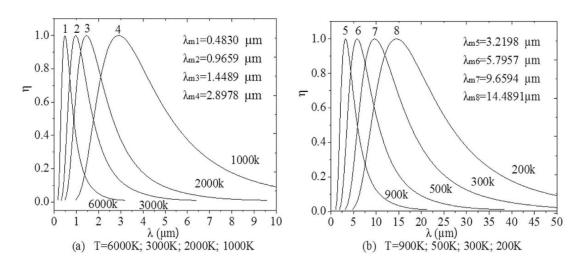
$$\lambda_m = \frac{C_{\uparrow}}{x_m T} \tag{11}$$

سپس، جدول ۱ میتواند به نوع کاملاً جدیدی از منحنیهای طیف تابش حرارتی جسم سیاه منجر شود، همانطور که در شکل ۳ نشان داده شده است.

برای یک دمای کلوین T معین و تحت شرط  $\eta$  برابر با ۱ در جدول ۱، جایگذاری  $x_m$  در معادله (۱۱) می تواند به همان طول موج پیک  $\lambda_m$  معادله (۲) منجر شود. لبه موج کوتاه  $\lambda_n$  و لبه موج بلند  $\lambda_n$  که در دو طرف پیک منحنی قرار دارند را می توان از معادلات (۹) و

جدول ۱: مقادیر  $x_{ns}$  و  $x_{ns}$  که از معادله (۶) با مقادیر مختلف  $\eta$  به دست آمدهاند.

|        |        | • /    | J       | · /     | 110 3 110 3. | -5 .    |                           |  |
|--------|--------|--------|---------|---------|--------------|---------|---------------------------|--|
|        | 0.4000 | 0.3000 | 0.2000  | 0.1000  | 0.0500       | 0.0100  | $x \eta$                  |  |
|        | 8.6505 | 9.3001 | 10.1358 | 11.4295 | 12.6168      | 15.1368 | $x_{\eta s}$              |  |
|        | 2.4682 | 2.1916 | 1.8818  | 1.4862  | 1.1958       | 0.7496  | $x_{\eta l}$ $x_{\eta l}$ |  |
|        | 1.4375 | 1.7314 | 2.1484  | 2.9060  | 3.7584       | 6.2952  | $RW_{\eta t}$             |  |
|        | 0.4213 | 0.3685 | 0.3114  | 0.2417  | 0.1924       | 0.1195  | $RSF_{\eta t}$            |  |
| 1.0000 | 0.9000 | 0.8500 | 0.8000  | 0.7000  | 0.6000       | 0.5000  | $\eta$ ادامه مقادیر       |  |
| 4.9646 | 6.0722 | 6.3615 | 6.6236  | 7.1131  | 7.5942       | 8.0966  | $(x_{\eta s})$            |  |
| 4.9646 | 3.9946 | 3.7795 | 3.5960  | 3.2796  | 2.9986       | 2.7326  | $(x_{\eta l})$            |  |
| 0.0000 | 0.4252 | 0.5331 | 0.6311  | 0.8158  | 1.0019       | 1.2036  | $(RW_{\eta t})$           |  |
| 1.0000 | 0.7512 | 0.7003 | 0.6581  | 0.5879  | 0.5281       | 0.4736  | $(RSF_{\eta t})$          |  |



شکل T: نوع کاملاً جدید منحنی طیف نرمالایز شده تابش حرارتی جسم سیاه، که در آن  $x_m$  نشاندهنده طول موج پیک هر منحنی طیف با شماره  $i=1,1,\ldots,N$ 

(۱۰) به دست آورد، و سپس رابطه در این دما بین  $\eta$  و  $\lambda$  حاصل می شود. به عنوان مثال، وقتی  $\chi_{\eta s}$  و  $\chi_{\eta s}$  است، با جایگذاری هر یک از مقادیر  $\chi_{\eta s}$  و  $\chi_{\eta s}$  که متناظر با مقدار معینی از  $\eta$  در جدول ۱ هستند، در معادلات (۹) و (۱۰) می توان مقادیر و مشابه، سایر منحنی های به دست آورد. سپس، با استفاده از جدول ۲ می توان منحنی  $\lambda - \eta$  شماره ۴ را در شکل  $\lambda - \eta$  در شکل  $\lambda - \eta$  در دماهای مختلف نیز قابل دستیابی هستند، که اینها همان منحنی طیف نرمالایز شده تابش حرارتی جسم سیاه هستند که در این مقاله ارائه شده اند. لازم به ذکر است که حل معادله (۶) با مجهول  $\lambda - \eta$  برای به دست آوردن یک منحنی از دادههای جدول ۱، منابع نرمافزاری و زمان قابل توجهی را مصرف می کند. بنابراین، دادههای جدول ۱ برای استفاده در شرایط عمومی کافی است و همچنین می تواند به عنوان یک متن راهنما برای رسم سایر منحنی های طیف مورد استفاده قرار گیرد. علاوه بر این، در صورت لزوم، شدت تابش تکرنگ برای  $\lambda - \eta$  برای  $\lambda - \eta$  در هر دمایی را می توان از سمت راست معادله (۷) به دست آورد.

 $1000\,\mathrm{K.T}=1000\,\mathrm{K.T}$  جدول ۲: دادههای ضریب نرمال سازی  $\eta$  بر حسب طول موج

|        | 0.4000 | 0.3000 | 0.2000 | 0.1000 | 0.0500  | 0.0100  | $\eta$               | $\lambda(\mu \mathbf{m})$ |
|--------|--------|--------|--------|--------|---------|---------|----------------------|---------------------------|
|        | 1.6633 | 1.5471 | 1.4195 | 1.2589 | 1.1404  | 0.9505  | $\lambda_{\eta s}$   | \                         |
|        | 6.8294 | 6.5649 | 7.6458 | 9.6808 | 12.0326 | 19.1949 | $\lambda_{\eta l}$   | $\lambda_{\eta}$          |
| 1.0000 | 0.9000 | 0.8500 | 0.8000 | 0.7000 | 0.6000  | 0.5000  | دير $\eta$           | ادامه مقا                 |
| 2.8981 | 2.3695 | 2.2617 | 2.1722 | 2.0227 | 1.8946  | 1.7770  | $(\lambda_{\eta s})$ |                           |
| 2.8981 | 3.6018 | 3.8069 | 4.0011 | 4.3871 | 4.7983  | 2.7325  | $(\lambda_{\eta l})$ |                           |

# توصیف ویژگیها و تحلیل کاربرد بر روی منحنی طیف

به منظور توصیف دقیق ویژگیهای منحنی طیف نرمالایز شده تابش حرارتی جسم سیاه، طول موجهای اندازه گیری شده واقعی  $\lambda_s$ ،  $\lambda_s$  و  $\lambda_s$  میتوانند تعریفی برای عرض نسبی منحنی ( $kW_0$ ) و فاکتور تقارن ( $kSF_n$ ) به صورت زیر ارائه دهند:

$$RW_{\eta e} = \frac{(\lambda_m - \lambda_{\eta s})}{\lambda_m} \tag{17}$$

$$RSF_{\eta e} = \frac{(\lambda_m - \lambda_{\eta s})}{(\lambda_{\eta l} - \lambda_m)} \tag{17}$$

از سوی دیگر، با جایگذاری طول موجهای معادلات (۹) تا (۱۱) به ترتیب در (۱۲) و (۱۳)،  $RSF_{\eta}$  و  $RSF_{\eta}$  را میتوان به صورت نظری به شکل زیر تعریف کرد:

$$RW_{\eta t} = \frac{x_m(x_{\eta s} - x_l)}{x_{\eta s} x_{\eta l}} \tag{14}$$

$$RSF_{\eta t} = \frac{x_{\eta l}(x_{\eta s} - x_m)}{x_{\eta s}(x_m - x_{\eta l})} \tag{10}$$

مقادیر  $RW_{\eta t}$  و  $RSF_{\eta t}$  در جدول ۱ نتایج نظری هستند که از معادلات (۱۴) و (۱۵) با مقادیر متناظر  $x_{\eta s}$  و  $x_{\eta t}$  تولید شدهاند. بدیهی است که  $RSF_{\eta t}$  و  $RSF_{\eta t}$  است، یعنی ۱/۵ و  $RSF_{\eta t}$  است که  $RSF_{\eta t}$  است، یعنی ۱/۵ با دارند. اما معمولاً توجه بیشتر به  $RSF_{\eta t}$  است، یعنی ۱/۵ با  $RSF_{\eta t}$  است، یعنی ۱/۵ با  $RSF_{\eta t}$  است

برای هر یک از  $RW_{\eta}$  یا  $RSF_{\eta}$ ، معادلات (۱۲) و (۱۳) نتایج تجربی هستند و معادلات (۱۴) و (۱۵) نتایج نظری. بنابراین، اگر سیستمهای آزمایش قابل اعتماد باشند و نتایج تجربی با مقادیر نظری سازگار باشند، ثابت می شود که جسم مورد آزمایش در آن آزمایش یک جسم سیاه است. علاوه بر این، معادلات زیر را می توان از معادلات (۹) تا (۱۱) استخراج کرد:

$$T_l = \frac{C_{\mathsf{Y}}}{x_l \lambda_l} \tag{19}$$

$$T_s = \frac{C_{\mathsf{Y}}}{x_s \lambda_s} \tag{1V}$$

$$T_m = \frac{C_{\mathsf{Y}}}{x_m \lambda_m} \tag{1A}$$

معادلات (۱۶) تا (۱۸) نشان میدهند که دمای واقعی جسم مورد آزمایش را میتوان با اندازه گیری طول موجهای  $\lambda_{ns}$ ،  $\lambda_{nl}$  و  $\lambda_{ns}$  تشخیص داد، که این خود یک روش دماسنجی بر اساس اندازه گیری طول موج تابش را فراهم میکند.

#### يحث

در مراجع ۶، ۱۰ و ۱۱ تنها ویژگیهای محلی تابش حرارتی جسم سیاه بر اساس منحنی طیف سنتی مورد مطالعه قرار گرفته است. در این مقاله، ویژگیهای کلی آن بر اساس نوع کاملاً جدیدی از منحنیهای طیف تابش حرارتی جسم سیاه که در شکل ۳ نشان داده شده، مطالعه می شود. نتایج به دست آمده در این مقاله سه اهمیت عمده دارد.

اولاً، این مقاله یک روش نوین برای تأیید ماهیت جسم سیاه و درجهبندی آن ارائه میدهد. از معادلات (۱۲) تا (۱۵) که توسط نتایج تجربی و نظری ارائه شدهاند، دو خطای a و b و را میتوان به صورت زیر تعریف کرد:

$$a = 1 - \left| \frac{RW_{\eta t} - RW_{\eta e}}{RW_{\eta t} + RW_{\eta e}} \right| \tag{14}$$

$$b = 1 - \left| \frac{RSF_{\eta t} - RSF_{\eta e}}{RSF_{\eta t} + RSF_{\eta e}} \right| \tag{Y•}$$

سپس، با استفاده از a و b میتوان تعریف دقیقی برای جسم سیاه ارائه داد. وقتی a و b هر دو برابر با ۱ باشند، این نشان دهنده یک جسم سیاه ایده آل است. وقتی a و b بسیار نزدیک به ۱ باشند، مانند ۹۹.۰، ۹۹.۰، ۹۹۹. و غیره، میتوان درجات مختلفی از جسم سیاه واقعی را تعریف کرد.

دوماً، با استفاده از یک جسم سیاه واقعی سطح بالا به عنوان نمونه آزمایش و به کارگیری یک طیف سنج با دقت بالا برای تشخیص طول موج تابش، از معادلات (۱۶) تا (۱۸) می توان دریافت که در یک دمای ثابت، دمای واقعی یک جسم سیاه را می توان با اندازه گیری سه مقدار طول موج پیک و دو طول موج متناظر با یک  $\eta$  مناسب. بنابراین، دماهای محاسبه شده از این سه طول موج یک عملکرد کالیبراسیون متقابل (cross-calibration) دارند، که می تواند اعتبار دمای اندازه گیری شده را به طور کامل تأیید کند. تا زمانی که خطاها بین آنها به اندازه کافی کوچک باشد، دمای به دست آمده از معادلات (۱۶) تا (۱۸) می تواند به عنوان یک معیار استفاده شود. جدول ۱، شکل  $\eta$  و این دو نکته فوق مهمترین نتایج این مقاله هستند که برای تحقیقات بیشتر در زمینه تابش حرارتی جسم سیاه الهام بخش و مفید می باشند. نویسندگان تجهیزاتی برای انجام آزمایش های مربوطه در اختیار ندارند، بنابراین در اینجا تنها می توانیم نتایج نظری را برای به اشتراک گذاشتن با خوانندگان ارائه دهیم.

در نهایت، بر اساس تحقیقات موجود در مورد تابش حرارتی جسم سیاه، باید توجه داشت که برای تابش حرارتی زمین، امواج مایکروویو که توسط فناوری سنجش از دور پسیو مایکروویو شناسایی شده است، توسط قانون پلانک در معادله (۱) قابل پیشبینی نیست، حتی در تقریباً پایین ترین دمای سطح زمین.

برای حل این مشکل در توصیف ویژگیهای تابش حرارتی جسم خاکستری، نویسندگان معتقدند که شاید باید یک گام فراتر رفته و قانون کیرشهف را عمیقتر مطالعه کرد، و این موضوع تحقیق بعدی ما خواهد بود.

- [1] M. Planck, The Theory of Heat Radiation 2nd ed (Blakiston's Son & Co, 1914).
- [2] An, Y. Y., Liu, J. F., Li, Q. H. & Feng, J. J. *Photoelectronic Technique* (Electronic Industry Press, 2002).
- [3] Wang, J. X. et al. Photon energy upconversion through thermal radiation with the power efficiency reaching 16%. *Nature Communications* 5, 1–8 (2014).
- [4] Kasimir, B., Tero, S. & Ari, T. F. Blackbody aperture radiation: Effect of cavity wall. *Physical Review* A, 91, 063805 (2015).
- [5] Chen, S. Z. & Jiang, Z. Y. General Physics 5nd ed (Higher Education Press, 1998).
- [6] Wang, S. J. & Gu, M. *University Physics* 2nd ed (Tongji university press, 2003).
- [7] D. Rocchini. Earth Observation for Ecosystems Monitoring in Space and Time: A Special Issue in Remote Sensing. *Remote Sensing* 7, 8102–8106 (2015).
- [8] Chrzanowski, K. Review of night vision technology. Opto-Electronics Review 21, 153–181 (2013).
- [9] Yamada, Y. & Ishii, J. Toward Reliable Industrial Radiation Thermometry. *International Journal of Thermophysics* **36**, 1699–1712 (2015).
- [10] Chen, G. S., Lu, W. Q., Cai, R. H. & Ding, X. H. The Light Wavelength Equation of Inflexion in Planck Function. *Guangxi Sciences* 11, 175–176 (2004).
- [11] Chen, G. S., LU, W. Q., Cai, R. H. & Ding, X. H. Research of Definitive Range of the Light Wavelength on heat Radiation for Blackbody. *College Physics* 23, 58–60 (2004).
- [12] Fawwaz, T. U., Richard, K. M. & Adrian, K. F. *Microwave Remote Sensing: Active and Passive* vol. 1–2 (Artech House Publishers, 1982, 1983).
- [13] Miller F. P. Kirchhoff's Law of Thermal Radiation (VDM Verlag Dr. Mueller e. K., 2010).

### Acknowledgements

We are greatly indebted to Prof. Lu Wen-quan for his selfless help. Special thanks are expressed to Dr. KONG Qing-lin for his advices on English writing. This work is financially supported by the National Natural Science Foundation of China (grant nos ۶۱۲۳۱۰۰۳, ۶۱۴۰۱۳۴۴, ۶۱۵۷۱۳۴۸.) (We also acknowledge the support from the Radio Research Institute of Xidian University.

### **Author Contributions**

Xin Yang undertook the specific work. Bing Wei supervised the work. All authors reviewed and edited the final manuscript.

### **Additional Information**

Competing financial interests: The authors declare no competing financial interests.

# How to cite this article

Yang X. and Wei B. Exact research on the theory of the blackbody thermal radiation. Sci. Rep. 7. TYTIF: doi: 1.1. TA/srepTYTIF) 7.19.(

### Publisher's note

Springer Nature remains neutral with regard to jurisdictional claims in published maps and institutional affiliations.