

## حالت‌های همدوس گرمایی تغییر شکل یافته از نگاه تابع توزیع ویگنر

زهرا مظاهری<sup>۱</sup>؛ محمدجواد فقیهی<sup>۱</sup> و حمیدرضا باغشاهی<sup>۲</sup>

<sup>۱</sup>گروه فوتونیک، دانشکده علوم و فناوری‌های نوین، دانشگاه تحصیلات تکمیلی صنعتی و فناوری پیشرفته، ماهان، کرمان  
<sup>۲</sup>گروه فیزیک، دانشکده علوم، دانشگاه ولی عصر (عج) رفسنجان، رفسنجان

چکیده: حالت همدوس گرمایی حالتی مرکب از حالت‌های همدوس استاندارد و گرمایی است که در آن اثرات گرمایی دیده می‌شود. در این مقاله با استفاده از رهیافت جبری حالت‌های همدوس غیر خطی، حالت‌های همدوس گرمایی تغییر شکل یافته معرفی می‌شوند و تابع توزیع ویگنر، به عنوان یکی از مهم‌ترین معیارهای غیر کلاسیکی بودن یک سامانه، مورد بررسی قرار می‌گیرد.

کلیدواژه: حالت همدوس گرمایی، حالت همدوس تغییر شکل یافته، تابع توزیع ویگنر

### *f*-deformed thermal coherent states from viewpoint of Wigner distribution function

Zahra Mazaheri<sup>1</sup>, Mohammad Javad Faghihi<sup>1</sup> and Hamid Reza Baghshahi<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Department of Photonics, Faculty of New Science & Technology, Graduate University of Advanced Technology, Mahan, Kerman

<sup>2</sup>Department of Physics, Faculty of Science, Vali-e-Asr University of Rafsanjan, Rafsanjan

**Abstract:** Thermal coherent state is composed of standard coherent and thermal states, in which thermal effect is emerged. In this paper, by applying the algebraic treatment of nonlinear coherent states, *f*-deformed thermal coherent states are introduced and Wigner distribution function, as one of the most important criteria of nonclassicality of a system, is discussed.

**Keywords:** Thermal coherent state, *f*-deformed coherent state, Wigner distribution function.

## ۱- سرآغاز

حالت مربوط به هر سامانه فیزیکی که در دمای تعادلی  $T$  قرار دارد با حالت گرمایی توصیف می‌شود و عملگر چگالی مربوط به آن در فضای حالت‌های عددی با رابطه زیر مشخص می‌شود [۱]:

$$\hat{\rho}_t = \frac{1}{1+\bar{n}} \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{\bar{n}}{1+\bar{n}} \right)^n |n\rangle\langle n| \quad (1)$$

که در آن  $\bar{n}$  میانگین تعداد فوتون‌های گرمایی در دمای  $T$  است. از طرف دیگر میدان تابشی که در حالت همدوس استاندارد قرار دارد در فضای حالت‌های عددی با رابطه زیر توصیف می‌شود:

$$|\alpha\rangle = \exp\left(\frac{-|\alpha|^2}{2}\right) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle \quad (2)$$

که در آن  $\alpha$  یک کمیت مختلط است. برای وارد کردن اثرات اجتناب‌ناپذیر حرارتی در تابش همدوس می‌توان یکی از دو روش ترکیب و یا برهم‌نهی گلاوبر-لاخس را برگزید [۲]. این دو روش منجر به تولید دو حالت متمایز، با ویژگی‌های متفاوت می‌شوند. در روش برهم‌نهی گلاوبر-لاخس از عملگر یکانی استفاده می‌شود، بدین ترتیب که:

$$\hat{\rho}_d = \hat{D}(\alpha) \hat{\rho}_t \hat{D}^\dagger(\alpha) \quad (3)$$

در رابطه‌ی بالا  $\hat{\rho}_d$  عملگر چگالی حالت همدوس گرمایی و  $\hat{D}(\alpha) = \exp[\alpha \hat{a}^\dagger - \alpha^* \hat{a}]$  عملگر جابجایی است. هم‌چنین عملگرهای  $\hat{a}$  و  $\hat{a}^\dagger$  به ترتیب بیانگر عملگر نابودی و آفرینش بوزونی هستند. رابطه (۳) توصیف یک حالت همدوس گرمایی (حالت گرمایی جابجاشده) است که اولین بار توسط گلاوبر و لاخس مطرح شد [۲]. با قرار دادن رابطه (۱) در رابطه (۳) ساختار کلی حالت همدوس گرمایی حاصل می‌شود. از این رو خواهیم داشت:

$$\hat{\rho}_d = \frac{1}{1+\bar{n}} \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{\bar{n}}{1+\bar{n}} \right)^n |n, \alpha\rangle\langle n, \alpha| \quad (4)$$

که در آن  $|n, \alpha\rangle$  حالت عددی جابجاشده هستند و با رابطه‌ی زیر داده می‌شود:

(۵)

$$|n, \alpha\rangle = \exp\left(\frac{-|\alpha|^2}{2}\right) \times \begin{cases} N_1 \sum_{m=0}^{\infty} \sqrt{\frac{m!}{n!}} (-\alpha^*)^{n-m} L_m^{n-m}(|\alpha|^2) |m\rangle, & m \leq n \\ N_2 \sum_{m=0}^{\infty} \sqrt{\frac{n!}{m!}} \alpha^{m-n} L_n^{m-n}(|\alpha|^2) |m\rangle, & m > n \end{cases}$$

در رابطه بالا  $L_k^l(x)$  چندجمله‌های لاگر وابسته و  $N_1$  و  $N_2$  ضرایب بهنجارش هستند. لازم به ذکر است که از حالت همدوس گرمایی می‌توان به‌عنوان یک حالت میانی بین حالت گرمایی (در رابطه (۴)،  $\alpha \rightarrow 0$ ) و حالت همدوس استاندارد (در رابطه (۴)،  $\bar{n} \rightarrow 0$ ) یاد کرد.

## ۲- حالت همدوس گرمایی تغییرشکل یافته

به‌منظور تعمیم حالت همدوس گرمایی به همتای غیر خطی خود لازم است که در رابطه (۳) عملگر جابجایی تعمیم‌یافته (غیرخطی) را جایگزین عملگر جابجایی استاندارد سازیم. بدین سان، با تعمیم جبری عملگرهای بوزونی به‌صورت  $\hat{A} = \hat{a} f(\hat{n})$  و  $\hat{A}^\dagger = f^\dagger(\hat{n}) \hat{a}^\dagger$  [۳] عملگرهای جابجایی غیرخطی (تعمیم‌یافته) به صورت زیر معرفی می‌شوند:

$$\hat{D}(\alpha) = \exp(\alpha \hat{A}^\dagger - \alpha^* \hat{A}) \quad (6)$$

عملگرهای تعمیم‌یافته‌ی بوزونی مربوط به نوسانگر غیرخطی جبر گروه لی را برآورده نمی‌کنند. برای تحقق این امر، عملگرهای دوگان به‌صورت  $\hat{B} = \hat{a} f^{-1}(n)$  و  $\hat{B}^\dagger = f^{-1}(n) \hat{a}^\dagger$  معرفی می‌شوند که در این صورت روابط جابجایی  $[\hat{A}, \hat{B}^\dagger] = [\hat{A}^\dagger, \hat{B}] = \hat{I}$  برقرار هستند [۴]. در نتیجه، با توجه به تعمیم عملگرهای بوزونی مربوط به نوسانگر هماهنگ استاندارد به همتای تغییرشکل‌یافته‌ی خود و هم‌چنین استفاده از عملگرهای دوگان مربوط به آن‌ها، دو تعریف مجزا برای عملگر جابجایی غیر خطی حاصل می‌شود [۵]:

$$\begin{aligned} \hat{D}'_f(\alpha) &= \exp(\alpha \hat{A}^\dagger - \alpha^* \hat{B}) \\ &= \exp\left(\frac{-|\alpha|^2}{2}\right) \exp(\alpha \hat{A}^\dagger) \exp(-\alpha^* \hat{B}) \end{aligned} \quad (7)$$

(۱۲)

$$W(\alpha, \alpha^*) = \frac{2}{\pi(1+\bar{n})} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \left( \frac{\bar{n}}{1+\bar{n}} \right)^n \left| \langle k, \alpha | n, \beta, f \rangle \right|^2$$

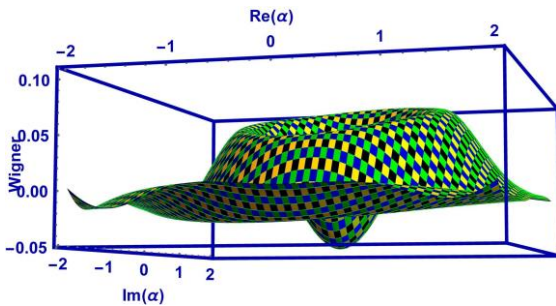
$$= \frac{2}{\pi(1+\bar{n})} \exp\left( \frac{-|\alpha|^2 - |\beta|^2}{2} \right) \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \left( \frac{\bar{n}}{1+\bar{n}} \right)^n \left| N_1 N_1' C_{nk}(\alpha, \beta) + N_2 N_2' D_{nk}(\alpha, \beta) \right|^2$$

که در آن

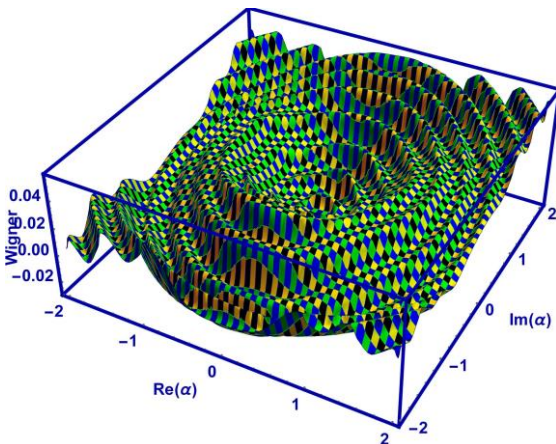
(۱۳)

$$C_{nk}(\alpha, \beta) = \sum_{m=0}^{\min\{n,k\}} \left[ \frac{m!}{\sqrt{k!n!}} \frac{f(m)!}{f(n)!} (-\alpha)^{k-m} (-\beta^*)^{n-m} \times L_m^{k-m}(|\alpha|^2) L_m^{n-m}(|\beta|^2) \right],$$

$$D_{nk}(\alpha, \beta) = \sum_{m=\min\{n,k\}+1}^{\infty} \left[ \frac{\sqrt{k!n!}}{m!} \frac{f(n)!}{f(m)!} (\alpha^*)^{m-k} (\beta)^{m-n} \times L_k^{m-k}(|\alpha|^2) L_n^{m-n}(|\beta|^2) \right]$$



شکل ۱: تابع توزیع ویگنر به ازای  $\bar{n} = 1$  و  $f(n) = 1$ ،  $\beta = 0.1 + 0.5i$



شکل ۲: تابع توزیع ویگنر به ازای  $\bar{n} = 10$  و  $f(n) = 1$ ،  $\beta = 0.1 + 0.5i$

$$\hat{D}_f^n(\alpha) = \exp\left(\alpha \hat{B}^\dagger - \alpha^* \hat{A}\right)$$

$$= \exp\left(\frac{-|\alpha|^2}{2}\right) \exp\left(\alpha \hat{B}^\dagger\right) \exp\left(-\alpha^* \hat{A}\right) \quad (۸)$$

با قرار دادن هریک از عملگرهای روابط (۶) و (۷) در رابطه (۳) خواهیم داشت:

$$\hat{\rho}'_d(f) = \frac{1}{1+\bar{n}} \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{\bar{n}}{1+\bar{n}} \right)^n |n, \alpha, f\rangle \langle n, \alpha, f| \quad (۹)$$

$$\hat{\rho}''_d(f) = \frac{1}{1+\bar{n}} \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{\bar{n}}{1+\bar{n}} \right)^n |n, \alpha, f\rangle \langle n, \alpha, f| \quad (۱۰)$$

که در روابط اخیر  $|\alpha, f, n\rangle' = \hat{D}'_f(\alpha)|n\rangle$  و  $|\alpha, f, n\rangle'' = \hat{D}''_f(\alpha)|n\rangle$  حالت‌های عددی جابجاشده غیرخطی هستند.

تاکنون دو ساختار کلی برای حالت‌های همدوس گرمایی غیر خطی گلاوبر-لاخس ارائه داده‌ایم. در بخش بعد با انتخاب یکی از این ساختارهای معرفی شده  $(\hat{\rho}'_d(f))$ ، غیرکلاسیکی بودن حالت‌های گرمایی غیرخطی را مورد بحث و بررسی قرار می‌دهیم.

### ۳- تابع توزیع ویگنر

نمایش حالت‌های کوانتومی میدان در فضای فاز با توجه به توابع توزیع شبه احتمالی می‌تواند جنبه‌های غیرکلاسیکی بودن آن سامانه‌ی تابشی را روشن سازد. تابع توزیع ویگنر به‌عنوان اولین تابع توزیع به‌صورت تبدیل فوریه دوبردی تابع مشخصه کوانتومی و مرتب‌شده متقارن معرفی  $C^{(s)}(\beta, \beta^*) = \text{Tr}(\exp[i\beta \hat{a}^\dagger + i\beta^* \hat{a}] \hat{\rho})$  می‌تواند در پاره‌ای از نواحی فضای فاز منفی باشد و منفی شدن این تابع به معنی غیرکلاسیکی بودن سامانه‌ی مورد بررسی است. اگرچه برای یک میدان تابشی غیرکلاسیکی، منفی بودن تابع توزیع ویگنر شرط کافی و نه لازم خواهد بود. تابع توزیع ویگنر برای یک سامانه‌ی تابشی تک‌مد با عملگر چگالی  $\hat{\rho}$  با رابطه زیر بیان می‌شود: [۶]

$$W(\alpha, \alpha^*) = \frac{2}{\pi} \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \langle n, \alpha | \hat{\rho} | n, \alpha \rangle \quad (۱۱)$$

از جایگذاری رابطه (۹) در رابطه اخیر خواهیم داشت:

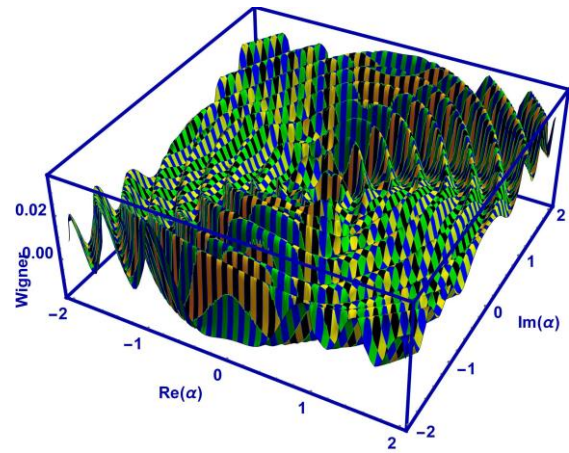
نمودارهای ۱ تا ۶ تابع توزیع ویگنر حالت‌های هم‌دوس گرمایی تغییرشکل‌یافته را به‌ازای مقادیر مختلف نشان می‌دهد. شکل ۱ نشان می‌دهد حالت هم‌دوس گرمایی به‌ازای  $\bar{n} = 1$  یک حالت غیرکلاسیکی است چرا که تابع ویگنر در بازه‌ای از فضای فاز منفی است. شکل‌های ۱ تا ۳ نشان می‌دهند با افزایش تعداد فوتون‌های گرمایی رفتار غیرکلاسیکی ناپدید می‌گردد. در شکل ۴ تابع توزیع ویگنر در شرایطی رسم شده است که سامانه به حالت هم‌دوس تقلیل می‌یابد و نتیجه به‌دست‌آمده با گزارش‌های پیشین در توافق است. شکل‌های ۵ و ۶ تابع ویگنر را برای حالت هم‌دوس گرمایی غیرخطی با تابع  $f(n) = \sqrt{n}$  به نمایش می‌گذارند. مشاهده می‌شود که به‌ازای این تابع، تابع توزیع ویگنر در فضای فاز مثبت و رفتار کلاسیکی نمایان است. لازم به ذکر است که به‌منظور بررسی رفتار غیرکلاسیکی حالت‌های هم‌دوس گرمایی تغییرشکل‌یافته، توابع غیرخطی دیگری متناظر با سامانه‌های فیزیکی هم‌چون اتم‌های هیدروژن‌گونه، پتانسیل پوشل-تلر و حرکت مرکز جرم یون به‌دام‌افتاده در دست بررسی است.

#### ۴- برداشت

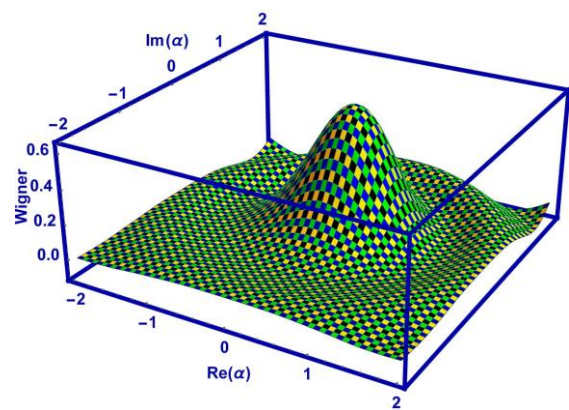
در این مقاله با توجه به اهمیت اثرات حرارتی، یک ساختار کلی برای حالت هم‌دوس گرمایی تغییرشکل‌یافته ارائه شد. برای نیل به این مهم از تعمیم روش برهم‌نهی گلاوبر-لاخس مربوط به حالت هم‌دوس گرمایی استفاده گردید که نتیجه این امر تولید حالتی میانی بین حالت هم‌دوس غیرخطی و حالت گرمایی غیرخطی است. هم‌چنین، تابع توزیع ویگنر به‌ازای مقادیر مختلف به بحث گذاشته شد.

#### باز یابه‌ها

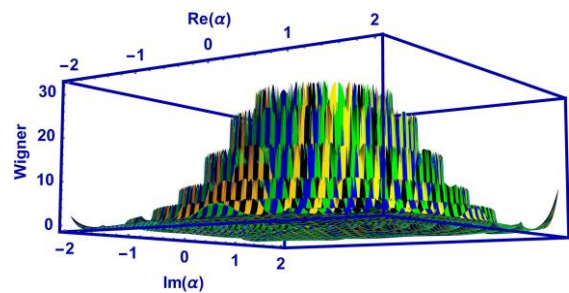
- [1] Gerry C.C. and Knight P.L. "Introductory Quantum Optics", Cambridge University Press, (2005).
- [2] Lachs G., **Phys. Rev. B** 138 (1965) 1012.
- [3] V. I. Man'ko V.I., Marmo G., Sudarshan E.C.G. and Zaccaria F., **Phys. Scr.** 55 (1997) 528.
- [4] Ali S.T., Roknizadeh R. and Tavassoly M.K. **J. Phys. A: Math. Gen.** 37 (2004) 4407.
- [5] Asili Firouzabadi N., Tavassoly M.K. and Faghihi M.J., **Chin. Phys. B** 24 (2015) 0642041.
- [6] Ghorbani M., Faghihi M.J. and Safari H. **J. Opt. Soc. Am. B** 34 (2017) 1884.



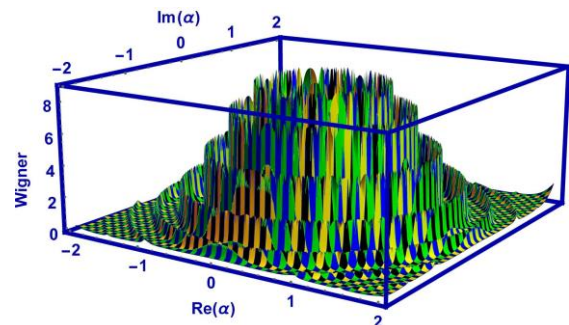
شکل ۳: تابع توزیع ویگنر به‌ازای  $\beta = 0.1 + 0.5i$ ,  $f(n) = 1$  و  $\bar{n} = 50$ .



شکل ۴: تابع توزیع ویگنر به‌ازای  $\beta = 0.1 + 0.5i$ ,  $f(n) = 1$  و  $\bar{n} = 0$ .



شکل ۵: تابع توزیع ویگنر به‌ازای  $\beta = 0.1 + 0.5i$ ,  $f(n) = \sqrt{n}$  و  $\bar{n} = 1$ .



شکل ۶: تابع توزیع ویگنر به‌ازای  $\beta = 0.1 + 0.5i$ ,  $f(n) = \sqrt{n}$  و  $\bar{n} = 50$ .