



یک نمایش ماتریس تصادفی هرمیتی برای مدل تراوش دو بعدی

سینا صابر* و عباس علی صابری

گروه فیزیک حالت جامد، دانشکده فیزیک، دانشگاه تهران، تهران

پست الکترونیکی: sina.saber@ut.ac.ir

(دریافت مقاله: ۱۴۰۰/۶/۲۲؛ دریافت نسخه نهایی: ۱۴۰۰/۶/۱۴)

چکیده

در این مقاله نمایش ماتریس تصادفی برای یک مدل تراوش پیوندی دو بعدی ارائه می شود. می توان رفتار مدل ماتریسی را تنها با دو بزرگترین ویژه مقدار آن تعیین کرد. دو مین ویژه مقدار روی لب نیم دایره تابع توزیع ویژه مقادیر قرار دارد و مکان آن به صورت تابعی از p ، تغییر می کند در حالی که اولین ویژه مقدار به صورت یک توزیع گوسی مجزا از سایر ویژه مقادیر ظاهر شده و مسئول ایجاد ویژگی های مقیاسی در همسایگی نقطه بحرانی است. شبیه سازی عددی انجام شده بیانگر واگرایی های قانون توانی است که به واسطه ادغام دو بزرگترین ویژه مقدار در حد ترمودینامیک ایجاد می شوند. همچنین قانون مقیاسی ارائه می شود که با استفاده از مجموعه ای از نماهای مقیاسی، رفتار کامل مقیاسی افت و خیزهای بزرگترین ویژه مقدار در اندازه های سیستم متناهی را بیان می کند.

واژه های کلیدی: نظریه ماتریس تصادفی، نظریه تراوش، توزیع تریسی - ویدام، جهان شمولی

مجموعه ای از نماهای بحرانی داده می شوند. بر اساس دانسته های نویسنده ایان این مقاله، هیچ گزارشی از ارتباط و یا ادغام این دو نظریه تا کنون صورت نگرفته و هدف از این مقاله پر کردن شکاف میان این دو نظریه و همچنین بحث روی قانون توانی ظاهر شده در نزدیکی نقطه بحرانی است.

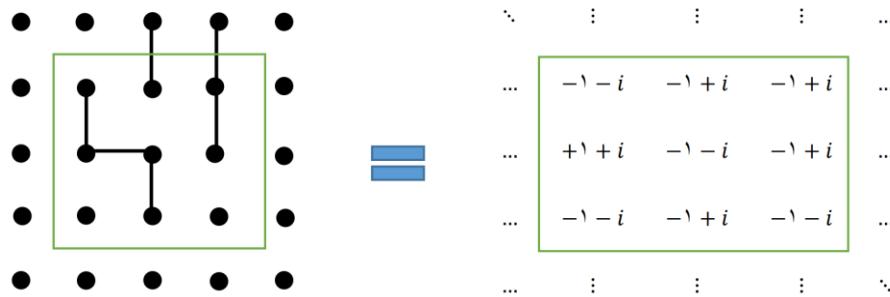
۱. مقدمه

نظریه های ماتریس های تصادفی و تراوش^۱ به عنوان دو رکن اساسی در نظریه احتمالات در نظر گرفته شده و کاربردهای متنوعی در فیزیک آماری و توصیف سیستم های پیچیده دارند [۷-۱]. به عنوان نمونه می توان به کاربرد این دو نظریه در توصیف اثر کوانتومی هال [۸] و ارتباطات بی سیم [۹] اشاره کرد. کلاس های جهان شمولی مشخص کننده ماتریس های تصادفی و مدل تراوش به ترتیب توسط توابع توزیع ویژه مقادیر و

۲. یافته های پژوهش

در این مقاله یک مسئله تراوش پیوندی در دو بعد با احتمال اتصال p و اندازه خطی L روی یک شبکه مربعی در نظر

^۱. Percolation model



شکل ۱. نحوه ساختن ماتریس مختلط M' . شکل سمت چپ: شبکه مربعی متناظر با مسئله تراوаш پیوندی، که پیوندهای بسته با خطوط سیاه نمایش داده شده است. شکل سمت راست: ماتریس مربعی متناظر با مسئله تراواش. عناصر ماتریسی مختلط متناظر با هر نقطه از شبکه تراواش در داخل مستطیل سبز رنگ به صورت نمونه نمایش داده شده است. همان طور که در کادر سبز رنگ واضح است هر نقطه از شبکه در صورت داشتن پیوند افقی با همسایه سمت راست متناظر است با بخش حقیقی $+1$ در عنصر ماتریسی مربوط و در صورت باز بودن پیوند متناظر است با بخش حقیقی -1 در همان عنصر ماتریسی. همچنین در صورت وجود پیوند عمودی با همسایه بالایی، عنصر ماتریسی مربوط بخش موهومی $+i$ ، و در صورت باز بودن پیوند عمودی، بخش موهومی عنصر ماتریسی برابر $-i$ دارد.

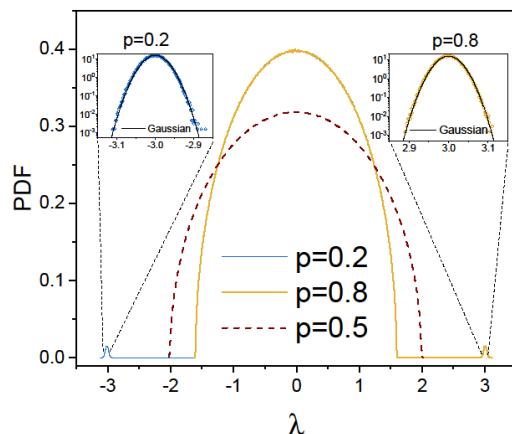
$(p-1)^2$ ، صفر است. همچنین عناصر قطری ماتریس M با احتمال p ، $1-p$ و با احتمال p ، $1-p$ است. در ادامه مقاله تنها ویژه مقادیر ماتریس متقارن شده M را بررسی خواهیم کرد.

تابع توزیع ویژه مقادیر در یک مجموعه آماری از ماتریس‌های هرمیتی M ، به ازای $P = 1/2$ ، از قانون نیم‌دایره ویکنر^[۱۰] و [۱۱] پیروی می‌کند با این تفاوت که لبه‌های نیم داره بین -2 تا $+2$ قرار می‌گیرند که ناشی از یک بخش اضافه موهومی است. این قانون در ابتدا برای ماتریس‌های با عناصر ± 1 ، با احتمال $1/2$ بیان شد [۱۰] و پس از آن به عناصر ماتریسی با توزیع متقارن حول صفر که ممان‌های متناهی دارند تعیین یافت [۱۱].

تابع توزیع احتمال ویژه مقادیر یک مجموعه از ماتریس‌های هرمیتی تصادفی M ، که نگاشتنی از مسئله تراواش پیوندی است به ازای $p = 0/5$ ، $0/2$ ، $0/0$ ، $0/5$ ، در شکل ۲ نمایش داده شده است. همان طور که در شکل ۲ دیده می‌شود ویژه مقادیر ماتریس‌های تصادفی به ازای $p = 0/5$ ، با در نظر گرفتن یک عامل $\sqrt{2}$ ، که ناشی از اضافه شدن بخش موهومی است به طور دقیق قانون نیم‌دایره ویکنر را نمایش می‌دهد. این در حالی است که برای $p = 0/2$ ، $0/0$ ، $0/8$ ، تابع توزیع ویژه مقادیر دو بخش

گرفته شده است. می‌توان این مسئله تراواش را به یک ماتریس مربعی تصادفی مختلط M' به ابعاد $L \times L$ نگاشت داد. ماتریس M' عناصر مختلط M'_{ij} با بخش‌های حقیقی و موهومی مستقل دارد که بخش حقیقی آن متناظر با یک پیوند افقی و بخش موهومی متناظر با یک پیوند عمودی در مسئله تراواش پیوندی است. بخش‌های حقیقی و موهومی هر کدام به طور تصادفی و مستقل با احتمال p ، مقدار $+1$ و با احتمال $1-p$ ، مقدار -1 را اختیار می‌کنند (شکل ۱). یک مسئله تراواش پیوندی در حد ترمودینامیک یک گذار فاز پیوسته در آستانه تراواش $p_c = 1/2$ دارد که طول همبستگی به شکل توانی $|p - p_c|^{-\nu}$ باگرا می‌شود.

در این مقاله، ویژگی‌های آماری ویژه مقادیر ماتریسی در حد $p \rightarrow p_c$ مورد توجه خاص قرار گرفته است. به منظور اطمینان از حقیقی بودن تمام ویژه مقادیر، ماتریسی از هرمیتی‌سازی به صورت $M = (M' + M'^\dagger)/2$ استفاده شده است که در آن $(\cdot)^\dagger$ نشان دهنده مزدوج ترانهاده یک ماتریس مختلط است. بنابراین ماتریس مختلط $M = \frac{1}{2}L(L+1)$ عنصر مستقل دارد که برای عناصر غیرقطري، بخش حقیقی با احتمال $(1-p)^2$ ، $1-p$ با احتمال $(1-p)^2$ ، صفر و با احتمال p^2 ، ± 1 با احتمال $(1-p)$ است و بخش موهومی با احتمال $(1-p)$ ، p ، ± 1 و با احتمال



شکل ۲. تابع توزیع ویژه مقادیر یک آنسامبل از ماتریس‌های تصادفی هرمیتی بازمی‌گردید که در عبارت $\lambda^2 - p$ (منحنی نشان داده شده با خط‌چین قرمز) قانون نیم‌دایره ویکنر را با یک ضریب اضافه \sqrt{p} نشان می‌دهد. به ازای $p = 0.2$, $p = 0.5$, $p = 0.8$ تابع توزیع دو بخش دارد: (الف) یک بخش مربوط به تمام ویژه مقادیر به جز بزرگ‌ترین (کوچک‌ترین) ویژه‌مقدار که به شکل نیم‌دایره است که در حد $(p \rightarrow 1)$ به صفر می‌کند. (ب) بخشی با توزیع گوسی که تنها شامل بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار است و از سایر ویژه‌مقدیر جدای شده است.

ویژه‌مقدار بعد از آن درست روی لبه نیم‌دایره قرار دارد. (ب) رفتار پله‌ای حول نقطه بحرانی $p_c \rightarrow p$ که در شکل ۳ مشاهده می‌شود نشان دهنده یک گذار فاز حول این نقطه است که در آن دو توزیع گوسی و GUE، با یکدیگر ادغام می‌شوند. در ادامه این مقاله خواهیم دید که این رفتار حول نقطه بحرانی با برخی واگرایی‌ها در آمار بزرگ‌ترین ویژه‌مقدادر همراه است که از قانون توانی پیروی می‌کنند. همچنین چارچوب مقیاسی جهان‌شمولی را ارائه خواهیم داد که این واگرایی‌ها را به خوبی توصیف می‌کند.

در مرجع [۱۳] نشان داده شده است که برای یک ماتریس حقیقی متقارن با میانگین عناصر غیرصفر، همواره ویژه‌مقداری وجود دارد که اندازه آن بزرگ‌تر یا مساوی میانگین مجموع عناصر در یک سطر از ماتریس است. این به آن معنی است که قدر مطلق بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار λ_{max} , ماتریس M , هم مرتبه با $M' M$, بخش حقیقی و موهمی هر عنصر دقیقاً با احتمال p , برابر $+1$ و با احتمال $-p$, برابر -1 است برای ماتریس هرمیتی M خواهیم داشت: $|M_{ij}| \sim \sqrt{p} - \sqrt{1-p}$, که در آن تیلدا بیانگر ویژه‌مقدیر مقیاس نشده است. بزرگ‌ترین

مجزا دارد که یک بخش به شکل نیم‌دایره، مربوط به تمام ویژه‌مقدادر به جز بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار و بخش دیگر مربوط به توزیع بزرگ‌ترین و کوچک‌ترین ویژه‌مقدار با توزیع گوسی است.

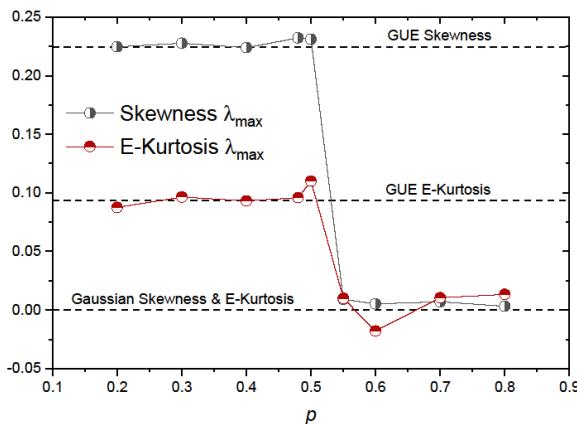
در مرجع [۱۲] نشان داده شده است که برای ماتریس‌های تصادفی مختلف و هرمیتی، توزیع بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار که روی لبه نیم‌دایره قرار دارد با تابع توزیع آنسامبل یکانی گوسی (GUE)^۱ تریسی-سویدام^۲ داده می‌شود. مقادیر مشخصه اسکیونس^۳ و اکسیس-کورتوسیس^۴ برای این تابع توزیع به ترتیب برابر با $224/50$ و $93/50$ است. در شکل ۳ مقادیر اسکیونس و اکسیس-کورتوسیس به دست آمده از شبیه سازی برای بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار λ_{max} , بر حسب p , رسم شده و با مقادیر متناظر توزیع‌های گوسی و GUE، مقایسه شده است. نتایج به دست آمده بیانگر دو نتیجه مهم هستند: (الف) به ازای $(p > p_c)$ ($p < p_c$) توزیع گوسی تنها شامل بزرگ‌ترین (کوچک‌ترین) ویژه‌مقدار است و بزرگ‌ترین (کوچک‌ترین)

۱. Gaussian Unitary Ensemble (GUE)

۲. Tracy-Widom

۳. Skewness

۴. Excess-kurtosis



شکل ۳. اسکیونس و اکسیس-کورتوسیس بزرگ‌ترین ویژه مقدار به دست آمده از 10^5 ماتریس تصادفی مستقل بر حسب تابعی از p ، خط‌چین‌های افقی مشکی نشان دهنده مقادیر متناظر برای توزیع‌های GUE و گوسی هستند.

ویژه مقدار به مقیاس طولی است. برای یک p معین، افت و خیز بزرگ‌ترین ویژه مقدار متناسب با اندازه سیستم رشد می‌کند و پس از رسیدن به یک طول مشخصه L^* ، مقدار آن اشباع شده و مستقل از اندازه سیستم می‌شود. ما در این مقاله رابطه مقیاس ناوردا (۲) را که بر افت و خیز بزرگ‌ترین ویژه مقدار حاکم است به صورت

$$|\tilde{\lambda}_{max}|_c(p, L) = |p - p_c|^{-\alpha} \mathcal{F}\left(\left(\frac{1}{L}\right)|p - p_c|^{-z}\right), \quad (2)$$

تعیین کردیم که در حد $\rightarrow x$ ، تابع جهان‌شمول به صورت $\mathcal{F}(x) = 1/2$ (معادله ۱) و در حد $\rightarrow \infty$ ، تابع جهان‌شمول به صورت است. بنابراین افت و خیز $|\tilde{\lambda}_{max}|_c$ بر حسب اندازه سیستم به صورت $L^{\alpha/z}$ رشد می‌کند و در $|p - p_c|^{-z}$ ، به مقدار اشباع $|p - p_c|^{-\alpha} (1/2)$ می‌رسد. به طور خلاصه خواهیم داشت:

$$|\tilde{\lambda}_{max}|_c(p, L) \propto \begin{cases} |p - p_c|^{-\alpha} & L^* \ll L, \\ \left(\frac{1}{L}\right)^{\beta} & L \ll L^*, \end{cases} \quad (3)$$

که L^* طول اشباع متناسب با $|p - p_c|^{-z}$ است. همچنین $\alpha/\beta = z$ سه نمای مقیاسی تعیین کننده جهان‌شمولی افت و خیزهای بزرگ‌ترین ویژه مقدار هستند. همان‌طور که در ضمیمه سمت راست شکل ۴ نشان داده شده است، زمانی که داده‌ها با استفاده از نمای

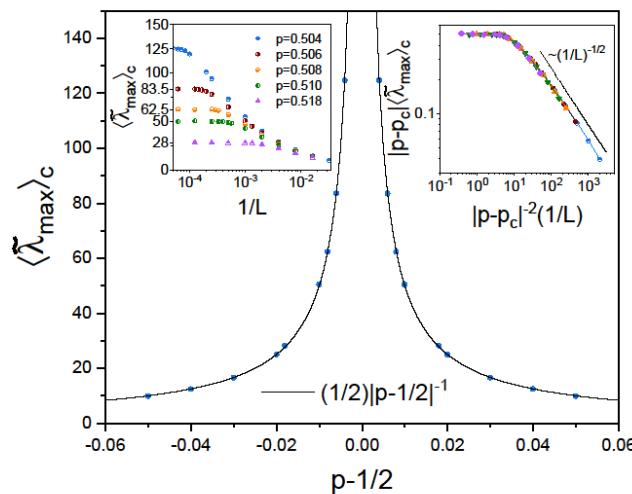
$$\alpha = 1, \quad \beta = 1/2, \quad z = 2, \quad (4)$$

ویژه مقدار یک ماتریس هرمیتی و تعیینی به شکل $M_{ij} = \mu$ برابر است با μL ، و سایر ویژه مقادیر صفر است. افت و خیز عناصر ماتریسی حول مقدار میانگین μ ، تنها باعث انتقال $\tilde{\lambda}_{max}$ به اندازه یک کمیت تصادفی گوسی حول مقدار L می‌شود (شکل ۲). کمیتی که قصد بررسی آن را داریم میانگین افت و خیز بزرگ‌ترین ویژه مقدار $|\tilde{\lambda}_{max}|_c = |\tilde{\lambda}_{max}| - 2p - |L|$ در حد $\rightarrow \infty$ است.

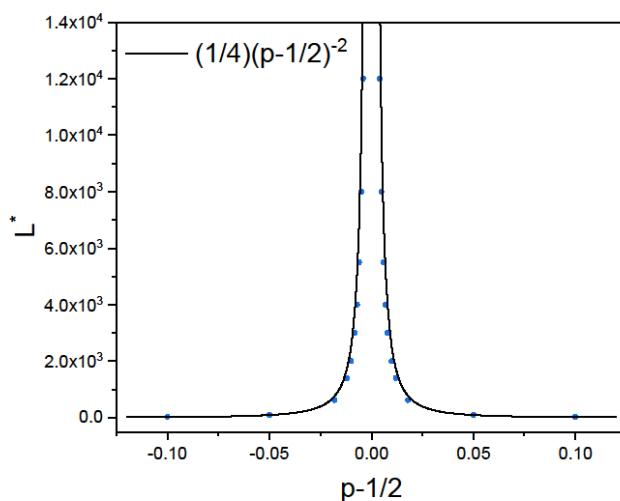
ما برای اندازه‌های بسیار بزرگ سیستم، محاسبات مونت‌کارلو را به منظور بررسی میانگین افت و خیز بزرگ‌ترین ویژه مقدار در همسایگی نقطه بحرانی $p_c \rightarrow p$ ، انجام دادیم. همان‌طور که در ضمیمه سمت چپ نمودار شکل ۴ نشان داده شده است، آثار ناشی از متناهی بودن اندازه سیستم در نزدیکی نقطه بحرانی بسیار مهم است و همگرایی کمیت $|\tilde{\lambda}_{max}|_c$ در همسایگی نقطه بحرانی به صورت تابعی از p ، در شکل ۴ نشان داده شده است. رابطه (۱)، قانون توانی به دست آمده از بهترین بازش منحنی برای داده‌ها را نشان می‌دهد:

$$|\tilde{\lambda}_{max}|_c = \frac{1}{2} |p - p_c|^{-1}, \quad (1)$$

رابطه (۱) در حالت حدی $\rightarrow L$ ، صحیح است و ضمیمه سمت چپ شکل ۴ بیانگر وابستگی افت و خیز بزرگ‌ترین



شکل ۴. قانون مقیاسی توسعه داده شده در اندازه سیستم‌های متناهی برای افت و خیز بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار. نمودار اصلی: رفتار حدی میانگین افت و خیزهای بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار بر حسب تابعی از $p - p_c$. خط مشکی بهترین برآورد منحنی برای داده‌ها به شکل قانون توانی با نمای ۱-۱ است. ضمیمه سمت چپ: میانگین افت و خیز بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار بر حسب معکوس اندازه سیستم برای پنج احتمال متفاوت به ازای $p > 0$. میانگین افت و خیز متناسب با اندازه سیستم افزایش می‌یابد و در L^* به مقدار حدی (اشباع شده) خود می‌رسد. ضمیمه سمت راست: زمانی که داده‌های موجود در ضمیمه سمت چپ بر اساس روابط مقیاسی پیشنهاد شده (۳) و (۴) بازمقیاس شوند، تمام داده‌ها روی یک منحنی جهان‌شمول واحد قرار می‌گیرند.



شکل ۵. مقادیر به دست آمده برای اندازه مشخصه سیستم L^* ، که در آن افت و خیزهای بزرگ‌ترین ویژه‌مقدار به مقدار حدی (اشباع) خود می‌رسد، بر حسب $p - p_c$. خط مشکی بهترین برآورد منحنی به دست آمده بر روی داده‌ها با نمای ۲-۲ است.

می‌شود، بهترین برآورد به دست آمده روی داده‌ها رابطه (۵) را نتیجه می‌دهد که با نمایهای مقیاسی بیان شده در رابطه (۴) مطابقت دارد:

$$L^* = \frac{1}{4} |p - p_c|^{-2}, \quad (5)$$

به شکل مناسب بازمقیاس شوند، تمام منحنی‌ها روی یک تابع جهان‌شمول \mathcal{F} قرار می‌گیرند. همچنین می‌توان با رسم مقیاس طولی L^* به صورت تابعی از $|p - p_c|$ ، روابط مقیاسی بیان شده را تأیید کرد (شکل ۵). همان‌طور که در شکل ۵ مشاهده

خیزهای بزرگ‌ترین ویژه مقادیر در همسایگی نقطه بحرانی به صورت قانون توانی است که بیانگر رفتار بحرانی سیستم حول این نقطه است. همچنین ما نشان دادیم که می‌توان با استفاده از یک قانون مقیاسی نسبتاً ساده، اثر اندازه متناهی در سیستم را بر حسب مجموعه‌ای از نماهای مقیاسی بیان کرد.

۳. نتیجه‌گیری

به طور خلاصه ما روشی جدید برای مطالعه یک مدل دو بعدی تراویش پیوندی با استفاده از نگاشت به یک مدل ماتریس تصادفی مختلط هرمیتی ارائه کردیم که از تمام جنبه‌ها سازگار با مفاهیم موجود در پدیده‌های بحرانی است. واگرایی افت و

مراجع

1. S N Majumdar and G Schehr, *J. Stat. Mech. Theory Exp.* **1** (2014) 1012.
2. P L Ferrari, *J. Stat. Mech. Theory Exp.* **10** (2010) 10016.
3. M Prahofer and H Spohn, *Phys. Rev. Lett.* **84** (2000) 4882.
4. P L Ferrari and H Spohn, “*The Oxford handbook of random matrix theory*”, Oxford University Press, (2011).
5. T Kriecherbauer and J Krug, *J. Physics A: Math. and Theor.* **43** (2010) 403001.
6. M Sahimi, “*Applications of percolation theory*”, CRC Press (2003).
7. D Stauffer and A Aharony, “*Introduction to Percolation Theory*”, Taylor and Francis (1991).
8. H A Weidenmueller and M R Zirnbauer, *Nucl. Phys. B* **305** (1988) 339.
9. R Couillet and M Debbah, “*Random matrix methods for wireless communications*”, Cambridge University Press (2011).
10. E Wigner, *Ann. of Math.* **62** (1955) 548.
11. E Wigner, *Ann. of Math.* **67** (1958) 325.
12. C Nadal, S N Majumdar, *J. Stat. Mech. Theory Exp.* **4** (2011) 4001.
13. D W Lang, *Physical Review* **135** (1964) B1082.