

X1-175 (2023/10/19)

مکانیک - آماری با چشمه ی سرعت

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

یک سیستم آماری در دما ی ثابت بررسی میشود، که سرعت کُپشی ی آن معین است. نشان داده میشود چگالی-ی-احتمال متناظر با این سیستم هم ان چگالی-ی-احتمال کائینیک است، که در آن همیلتی با یک همیلتی ی خیزیده جایگزین شده.

0 درآمد

یک سیستم آماری با یک چشمه به دما ی T در تعادل گرمایی ست. β چنین تعریف میشود.

$$\beta = \frac{1}{k_B T}. \quad (1)$$

k_B ثابت بلتسمان [1] است. چگالی-ی-احتمال این که سیستم در حالت x باشد $\rho(x)$ است:

$$\rho(x) = Z^{-1} B(x). \quad (2)$$

که B وزن - بلتسمان [1] و Z تابع - پارش است:

$$B(x) = \exp[-\beta H(x)]. \quad (3)$$

$$Z = \int (dV) B. \quad (4)$$

$H(x)$ انرژی ی حالت x است، و (dV) عنصر - حجم است:

$$(dV)(x) = (d^m x) \mathfrak{D}(x). \quad (5)$$

که m بُعد فضا است. به \mathfrak{D} چگالی - ی - حجم میگویم. فرض شده حالتها ی سیستم پیوسته اند. از این پس هم هم بین فرض به کار میرود.

از (2) و (3) از جمله نتیجه میشود اگر \mathfrak{F} یک تابع حالت باشد،

$$\langle \mathfrak{F} \rangle = Z^{-1} \int (dV) B \mathfrak{F}. \quad (6)$$

که $\langle \mathfrak{X} \rangle$ مقدار - چشمداشتی ی \mathfrak{X} است. یک حالت خاص این است که \mathfrak{F} برابر است با وارون چگالی - ی - حجم، ضرب در مشتق H (نسبت به یک ی از x^a ها):

$$\mathfrak{F} = \mathfrak{D}^{-1} \partial_a H. \quad (7)$$

در این صورت،

$$\langle \mathfrak{F} \rangle = Z^{-1} \int (\mathfrak{D}^{-1} dV) B (\partial_a H). \quad (8)$$

یا،

$$\langle \mathfrak{F} \rangle = Z^{-1} (-\beta^{-1}) \int (\mathfrak{D}^{-1} dV) (\partial_a B). \quad (9)$$

که نتیجه میدهد

$$\langle \mathfrak{F} \rangle = 0. \quad (10)$$

در رسیدن به برابری ی اخیر؛ این فرض به کار رفته که ناحیه ی انتگرال-گیری کراندار است و مرز ندارد، یا کراندار است و د مرز آن B صفر میشود، یا بیکران است و وقت ی x بزرگ میشود $B(x)$ با سرعت کافی به صفر میگراید. رابطه ی (10) یعنی،

$$\langle \mathfrak{D}^{-1} \partial_a H \rangle = 0. \quad (11)$$

اینها را (ن لزومَن با هم ین نماد-گذاری) میشود در مثلن [2] یافت.

1 مقدار چشمداشتی ی سرعت

حالت ی را بررسی میکنم که فضا ی حالت یک فضا-ی-فاز است. در این صورت یک ماتریس هممتافته (J) هست و

$$\mathfrak{D} = |\det(\mathcal{J})|^{-1/2}. \quad (12)$$

که،

$$\mathcal{J}^a_b = J^{ac} \delta_{cb}. \quad (13)$$

سرعت (متناظر با مختصات فضا-ی-فاز، مکان یا تکانه) را با v نشان میدهم:

$$v^a = \dot{x}^a. \quad (14)$$

که مشتق \dot{x} نسبت به زمان است. معادله-ی-حرکت برا ی x چنین است.

$$v^a = J^{ab} \partial_b H. \quad (15)$$

که یعنی،

$$\dot{x}^a = J^{ab} \partial_b H. \quad (16)$$

x را میشود بر حسب مختصات کائینیک نوشت:

$$x = (q, p). \quad (17)$$

که q مکان و p تکانه است. رابطه ی (16) چنین میشود.

$$\dot{q}^i(q, p) = \frac{\partial [H(q, p)]}{\partial p_i}. \quad (18)$$

$$-\dot{p}_i(q, p) = \frac{\partial [H(q, p)]}{\partial q^i}. \quad (19)$$

با مختصات کائینیک، مثلثها ی ماتریس هممتافته ثابت ند: برای سیستم ی با n درجه ی آزادی،

$$J^{ab} = 1, \quad b - a = n. \quad (20)$$

$$-J^{ab} = 1, \quad a - b = n. \quad (21)$$

$$J^{ab} = 0, \quad |a - b| \neq n. \quad (22)$$

که

$$m = 2n. \quad (23)$$

به این ترتیب \mathfrak{D} هم ثابت است. در واقع،

$$\mathfrak{D} = 1. \quad (24)$$

و از (11) نتیجه میشود

$$\langle J^{ab} \partial_b H \rangle = 0. \quad (25)$$

که یعنی،

$$\langle v^a \rangle = 0. \quad (26)$$

یا،

$$\langle \dot{x}^a \rangle = 0. \quad (27)$$

و این یعنی

$$\langle x^a \rangle' = 0. \quad (28)$$

رابطه ی (27) حالتِ خاص ی از رابطه ی زیر است.

$$\langle \{\mathcal{F}, H\} \rangle = 0. \quad (29)$$

که \mathcal{F} یک تابعِ حالت است و $\{\mathcal{X}, \mathcal{Y}\}$ گروه-ی-پوئسن [3] \mathcal{X} با \mathcal{Y} است. برای اثبات (29)، نشان میدهم

$$\int (dV) \{\mathcal{X}, \mathcal{Y}\} = 0. \quad (30)$$

مختصات ی که در انتگرال-گیری به کار رفته اند لزومَن کائنتیک نیستند. دیده میشود

$$\int (dV) \{\mathcal{X}, \mathcal{Y}\} = \int (\mathcal{D}^{-1} dV) \mathfrak{A}. \quad (31)$$

که،

$$\mathfrak{A} = \mathcal{D} \{\mathcal{X}, \mathcal{Y}\}. \quad (32)$$

پس،

$$\mathfrak{A} = \mathcal{D} J^{ab} (\partial_a \mathcal{X}) (\partial_a \mathcal{Y}). \quad (33)$$

که، با استفاده از پادتقارن J ، چنین میشود.

$$\mathfrak{A} = \mathcal{D} J^{ab} \partial_b [(\partial_a \mathcal{X}) \mathcal{Y}]. \quad (34)$$

همچنین،

$$\partial_b \mathfrak{D} = -\frac{\mathfrak{D}}{2} J_{ac} \partial_b J^{ac}. \quad (35)$$

که J با شاخص پایین چنین است.

$$J_{ac} J^{ad} = \delta_c^d. \quad (36)$$

به این ترتیب، با استفاده از (35)، دیده میشود

$$\mathfrak{D}^{-1} \partial_b (\mathfrak{D} J^{ab}) = -\frac{1}{2} J_{cd} (\partial_b J^{cd}) J^{ab} + \partial_b J^{ab}. \quad (37)$$

کروشه ی پُوسُن [3] اتحادِ یاگُی [4] را برمیآورد:

$$\{\mathfrak{X}, \{\mathfrak{Y}, \mathfrak{Z}\}\} = \{\{\mathfrak{X}, \mathfrak{Y}\}, \mathfrak{Z}\} + \{\mathfrak{Y}, \{\mathfrak{X}, \mathfrak{Z}\}\}. \quad (38)$$

از جمله،

$$\{x^a, \{x^b, x^c\}\} = \{\{x^a, x^b\}, x^c\} + \{x^b, \{x^a, x^c\}\}. \quad (39)$$

که نتیجه میدهد

$$J^{ad} \partial_d J^{bc} = J^{dc} \partial_d J^{ab} + J^{bd} \partial_d J^{ac}. \quad (40)$$

این را در J_{bc} ضرب میکنم:

$$J_{bc} J^{ad} \partial_d J^{bc} = 2 \partial_d J^{ad}. \quad (41)$$

با استفاده از این، از (37) نتیجه میشود

$$\partial_b (\mathfrak{D} J^{ab}) = 0. \quad (42)$$

از (34) و (42) هم نتیجه میشود

$$\mathfrak{A} = \partial_b [\mathfrak{D} J^{ab} (\partial_a \mathfrak{X}) \mathfrak{Y}]. \quad (43)$$

این را در (31) میگذاریم. نتیجه میشود

$$\int (dV) \{\mathfrak{X}, \mathfrak{Y}\} = \int (\mathfrak{D}^{-1} dV) \partial_b [\mathfrak{D} J^{ab} (\partial_a \mathfrak{X}) \mathfrak{Y}]. \quad (44)$$

که (30) را نتیجه میدهد؛ اینجا هم با این فرض که ناحیه ی انتگرال-گیری کراندار است و مرز ندارد، یا کراندار است و د رمرز آن B صفر میشود، یا بیکران است و وقت ی نقطه به بینهایت میگراید انتگرال-ده با سرعت کافی به صفر میگراید.

سرانجام،

$$B \{\mathfrak{F}, H\} = -\beta^{-1} \{\mathfrak{F}, B\}. \quad (45)$$

و البته،

$$\langle \{\mathfrak{F}, H\} \rangle = Z^{-1} \int (dV) B \{\mathfrak{F}, H\}. \quad (46)$$

پس،

$$\langle \{\mathfrak{F}, H\} \rangle = Z^{-1} (-\beta^{-1}) \int (dV) \{\mathfrak{F}, B\}. \quad (47)$$

این، با استفاده از (30)، رابطه ی (29) را نتیجه میدهد. البته

$$\hat{\mathfrak{F}} = \{\mathfrak{F}, H\}. \quad (48)$$

پس رابطه ی (29) یعنی،

$$\langle \hat{\mathfrak{F}} \rangle = 0. \quad (49)$$

و این یعنی

$$\langle \hat{\mathfrak{F}} \rangle = 0. \quad (50)$$

که عجیب هم نیست: سیستم ایستاست و مقدار - چشمداشتیها مستقل- از-زمان نند.

2 سرعتِ ناصفر

با چگالی-ی-احتمال ی به شکل (2) تا (4)، مقدار-چشمداشتی ی سرعت صفر میشود. چه باید کرد تا چنین نشود؟ خاصتر، دنبال چگالی-ی-احتمال ی شبیه (2) تا (4) ام، با یک H_m به جا ی H ، چنان که

$$\langle \dot{x}^a \rangle_m = u^a. \quad (51)$$

که x^a ها مختصات کائینیک ند، و u^a ها ثابت ند. شاخص m نشانه ی این است که (همه جا، از جمله در چگالی و میانگین-گیری) H_m جایگزین H شده. یک راه این است که مختصات- کائینیک جدید x_m^a را چنین تعریف کنم.

$$x_m^a = x^a - u^a t. \quad (52)$$

و همیلتی ی H_m را چنان بیابم که

$$\dot{x}_m^a = \{x_m^a, H_m\}. \quad (53)$$

که یعنی،

$$\dot{x}^a - u^a = \{x_m^a, H_m\}. \quad (54)$$

البته،

$$\dot{x}^a = \{x^a, H\}. \quad (55)$$

$$\{x_m^a, \mathfrak{X}\} = \{x^a, \mathfrak{X}\}. \quad (56)$$

به این ترتیب،

$$-u^a = \{x^a, H_m - H\}. \quad (57)$$

که نتیجه میدهد

$$(H_m - H)(x) = J_{ab} x^a u^b. \quad (58)$$

به این ترتیب،

$$H_m = H + J_{ab} x^a u^b. \quad (59)$$

$$\rho_m(x) = Z_m^{-1} B_m(x). \quad (60)$$

$$B_m(x) = \exp[-\beta H_m(x)]. \quad (61)$$

$$Z_m = \int (dV) B_m. \quad (62)$$

مفصل-شده ی (59) میشود

$$H_m = H + q^i f_i - p_i w^i. \quad (63)$$

که w و f سرعتها ی متناظر با، به ترتیب، q و p اند.

مشابه با آن چه با استفاده از H به دست آمد،

$$\langle v_m^a \rangle_m = 0. \quad (64)$$

که نتیجه میدهد

$$\langle (v^a - u^a) \rangle_m = 0. \quad (65)$$

یا،

$$\langle v^a \rangle_m = u^a. \quad (66)$$

که هم ان (51) است.

3 پانوشتها

- [2] R. K. Pathria & Paul D. Beale; "Statistical mechanics" 3rd edition (Elsevier, 2013)
- [3] Poisson
- [4] Jacobi