

X1-162 (2022/02/19)

سینتیکِ گازها یِ کاملِ نسبیتی II

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

خروجِ یک گازِ کاملِ تک-اتمی یِ نسبیتی از یک رُزنه بررسی میشود. رابطه یِ تعدادِ ذرات، انرژی-بر-ذره، و دما، با یک-دیگر و با زمان مطالعه میشوند.

0 درآمد

این در ادامه یِ [1] و [2] است. نمادها یِ [2] را به کار میبرم. تکانه را با p ، و q را با β نشان میدهم. متناظر با هر \mathfrak{X} که تابع ی از تکانه است، یک \mathfrak{X}_p هست که

$$\mathfrak{X} = \mathfrak{X}_p(p). \quad (1)$$

پارامتر α (تندی) را تابع ی از تکانه تعریف میکنم، چنان که

$$p = c m \sinh[\alpha_p(p)]. \quad (2)$$

که m جرمِ ذره است. بگیریم \mathfrak{X} تابعی از فقط اندازه یِ تکانه است. این یعنی $[\mathfrak{X}_p(\xi)]$ تابعِ فقط ξ است. در این صورت \mathfrak{X}_α را چنین تعریف میکنم.

$$\mathfrak{X} = \mathfrak{X}_\alpha(\alpha). \quad (3)$$

چگالی یِ متناظر با \mathfrak{X} را با ρ_3 نشان میدهم. ρ_p چگالی یِ متناظر با تکانه، و ρ_p چگالی یِ متناظر با اندازه یِ تکانه است. $[\rho_p(\xi)]$ با انتگرال-گیری از $[\rho_p(\xi)]$ بر مجموعه یِ $(p = \xi)$ به دست میآید. و اگر $[\rho_p(\xi)]$ تابعِ فقط ξ باشد،

$$\rho_p(\xi) = 4\pi \xi^2 \rho_p(\xi). \quad (4)$$

چگالی یِ متناظر با تندی هم ρ_α است:

$$[\rho_\alpha(\lambda)] d\lambda = [\rho_p(\xi)] d\xi. \quad (5)$$

که،

$$\xi = cm \sinh \lambda. \quad (6)$$

به این ترتیب،

$$\rho_\alpha(\lambda) = cm (\cosh \lambda) \rho_p(cm \sinh \lambda) \quad (7)$$

و اگر $[\rho_p(\xi)]$ تابعِ فقط ξ باشد،

$$\rho_\alpha(\lambda) = 4\pi (cm)^3 (\cosh \lambda) (\sinh^2 \lambda) \rho_p(\xi) (cm \sinh \lambda). \quad (8)$$

که $\hat{\xi}$ یک بردارِ یکه است.

مقدارِ چشمداشتی یِ \mathfrak{X} را با $\langle \mathfrak{X} \rangle$ نشان میدهم. وقت یِ \mathfrak{X} تابعی از تکانه است،

$$\langle \mathfrak{X} \rangle = \int d^3 \xi [\rho_p(\xi)] \mathfrak{X}_p(\xi). \quad (9)$$

و اگر \mathfrak{X} تابعِ فقط اندازه یِ تکانه باشد،

$$\langle \mathfrak{X} \rangle = \int d\lambda [\rho_\alpha(\lambda)] \mathfrak{X}_\alpha(\lambda). \quad (10)$$

1 تعداد ذرات، انرژی، و دما

یک گاز کامل کلاسیک (ناکوانتمی) را بررسی میکنم که در ظرفی به حجم V است. ظرف رُزنه ای کوچک به مساحت A دارد، که گاز از آن بیرون می‌رود، اما رُزنه چنان کوچک است که میشود همیشه گاز درون ظرف را مثل گاز در تعادل در دما T گرفت. تعداد ذرات گاز درون - ظرف را با N ، و میانگین انرژی-بر-ذره u نشان میدهم. البته N و T و u تابع زمانند. تحول N و u در (از جمله) [1] بررسی شده. معادله تحول N چنین است.

$$\frac{dN}{dt} = -\frac{A}{V} \frac{\langle v \rangle}{4} N. \quad (11)$$

که t زمان است و v سرعت است. معادله تحول u هم از اینجا به دست می‌آید.

$$\frac{d(Nu)}{dt} = \frac{dN}{dt} u_0. \quad (12)$$

که u_0 هم آن کمیت u برای گاز است که دارد بیرون می‌رود. از (12) نتیجه میشود

$$\frac{du}{dt} = \frac{1}{N} \frac{dN}{dt} (u_0 - u). \quad (13)$$

و، با استفاده از (11)،

$$\frac{du}{dt} = -\frac{A}{V} \frac{\langle v \rangle}{4} (u_0 - u). \quad (14)$$

u_0 و u تابع دما یند. پس (14) یک معادله برای تحول دماست:

$$\frac{du}{dT} \frac{dT}{dt} = -\frac{A}{V} \frac{\langle v \rangle}{4} (u_0 - u). \quad (15)$$

البته میشود این را بر حسب x نوشت:

$$x = c^2 m \beta. \quad (16)$$

که،

$$\beta = \frac{1}{k_B T}. \quad (17)$$

و معادله یِ تحولِ برا یِ x چنین میشود.

$$\dot{x} = -\frac{A}{V} \frac{\langle v \rangle}{4} \frac{u_0 - u}{u'}. \quad (18)$$

که \dot{x} مشتقِ نسبت به زمان، و x' مشتقِ نسبت به x است.

معادله یِ (18) جداشدنی ست. τ و کمیتها یِ بی-بُعدِ σ و γ و w را چنین تعریف میکنم.

$$\tau = \frac{4V}{cA}. \quad (19)$$

$$\sigma = \frac{t}{\tau}. \quad (20)$$

$$\gamma = \frac{u}{c^2 m}. \quad (21)$$

$$w = \frac{\langle v \rangle}{c}. \quad (22)$$

و معادله یِ (18) را چنین مینویسم.

$$d\sigma = -\frac{\gamma' dx}{(\gamma_0 - \gamma) w}. \quad (23)$$

جوابِ این معادله میشود

$$\sigma = F(x) - F(x_0). \quad (24)$$

که x_0 مقدارِ x در ابتدا، ($t = 0$)، است؛ و

$$F' = -\frac{\gamma'}{(\gamma_0 - \gamma) w}. \quad (25)$$

معادله یِ (24) زمانِ (بی-بُعد-شده) را بر حسبِ x میدهد. با وارون-کردنِ آن، x بر حسبِ زمان

به دست میآید:

$$x = F^{-1}[F(x_0) + \sigma]. \quad (26)$$

معادله یِ (11) هم چنین میشود.

$$\frac{dN}{N} = -w d\sigma. \quad (27)$$

یا، با استفاده از (23)،

$$\frac{dN}{N} = \frac{\gamma' dx}{\gamma_0 - \gamma}. \quad (28)$$

که نتیجه میدهد

$$\ln \frac{N}{N_0} = G(x) - G(x_0). \quad (29)$$

که،

$$G' = \frac{\gamma'}{\gamma_0 - \gamma}. \quad (30)$$

روابط (24) و (29)، به ترتیب، σ و N را بر حسب x میدهند. γ و w هم تابع x اند. به این ترتیب، σ و N و γ و w بر حسب x معلومند، و (احتمالاً با حذف x) رابطه‌ی هر دو تا از متغیرها σ و N و x و γ و w با هم به دست می‌آید.

2 انرژی-بر-ذره، سرعت

انرژی h ذره را با h نشان میدهم. گاز تک-اتمی (بی-ساختار) است. پس،

$$h = c^2 m \cosh \alpha. \quad (31)$$

برای گاز درون ظرف،

$$\rho_\alpha(\lambda) = \mathcal{N}_\alpha (\cosh \lambda) (\sinh^2 \lambda) \exp(-x \cosh \lambda). \quad (32)$$

که \mathcal{N}_α یک ثابت بهنجارش است. و γ چنین میشود

$$\gamma = -\frac{Z'_\alpha}{Z_\alpha}. \quad (33)$$

که،

$$Z_\alpha = \int_0^\infty d\lambda (\cosh \lambda) (\sinh^2 \lambda) \exp(-x \cosh \lambda). \quad (34)$$

آهنگِ خروجِ گاز با v متناسب است، که

$$v = c \tanh \alpha. \quad (35)$$

پس برایِ گاز یِ که دارد بیرون میرود،

$$\rho_{\alpha_0}(\lambda) \propto (c \tanh \lambda) \rho_{\alpha}(\lambda). \quad (36)$$

که یعنی،

$$\rho_{\alpha_0}(\lambda) = \mathcal{N}_{\alpha_0} (\sinh^3 \lambda) \exp(-x \cosh \lambda). \quad (37)$$

که \mathcal{N}_{α_0} یک ثابتِ بهنجارش است. و γ_0 چنین میشود

$$\gamma_0 = -\frac{Z'_{\alpha_0}}{Z_{\alpha_0}}. \quad (38)$$

که،

$$Z_{\alpha_0} = \int_0^{\infty} d\lambda (\sinh^3 \lambda) \exp(-x \cosh \lambda). \quad (39)$$

سرانجام، از (32) و (35)، همراه با تعریفها یِ (34) و (39)، نتیجه میشود

$$w = \frac{Z_{\alpha_0}}{Z_{\alpha}}. \quad (40)$$

چنان که در [2] آمده، Z_{α_0} و Z_{α} را میشود بر حسبِ S_n و مشتقِ شِ نوشت، که S_n چنین تعریف میشود.

$$S_n(x) = \int_0^{\infty} d\lambda (\sinh^n \lambda) \exp(-x \cosh \lambda). \quad (41)$$

و، مثلن با استفاده از [3]، دیده میشود

$$S_n(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{2}{x}\right)^{n/2} \Gamma\left(\frac{n+1}{2}\right) K_{n/2}(x). \quad (42)$$

که K_ν تابع بَسل [4] دگرگون نَع دوم از مرتبه ν است. به این ترتیب،

$$Z_\alpha = x^{-2} K_1(x) - x^{-1} K_1'(x). \quad (43)$$

$$\gamma = \frac{(x^2 + 3) K_1(x) - 3x K_1'(x)}{x K_1(x) - x^2 K_1'(x)}. \quad (44)$$

$$Z_{\alpha_0} = \sqrt{\frac{8}{\pi}} x^{-3/2} K_{3/2}(x). \quad (45)$$

که یعنی،

$$Z_{\alpha_0} = 2(x^{-2} + x^{-3}) \exp(-x). \quad (46)$$

همچنین،

$$\gamma_0 = \frac{x^2 + 3x + 3}{x^2 + x}. \quad (47)$$

$$w = \frac{2(x+1) \exp(-x)}{x K_1(x) - x^2 K_1'(x)}. \quad (48)$$

حد $(x \gg 1)$ حد دما-ی-کم (نانسیتی)، و حد $(x \ll 1)$ حد دما-ی-زیاد (فرانسیتی)

است. با استفاده از رفتار $[K_\nu(x)]$ برای مقادارها ی بزرگ و کوچک x ، چنین نتیجه میشود.

حد نانسیتی:

$$\gamma = 1 + \frac{3}{2x} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (49)$$

$$\gamma_0 = 1 + \frac{2}{x} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (50)$$

$$w = \sqrt{\frac{8}{\pi x}} + \sqrt{\frac{49}{8\pi x^3}} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (51)$$

حد فرانسیتی:

$$\gamma = \frac{3}{x} + \frac{x}{2} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (52)$$

$$\gamma_0 = \frac{3}{x} + x + \dots, \quad x \ll 1. \quad (53)$$

$$w = 1 - \frac{x^2}{4} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (54)$$

به این ترتیب،

حدِ نانبیتی:

$$F' = \sqrt{\frac{9\pi}{8x}} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (55)$$

$$F = \sqrt{\frac{9\pi x}{2}} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (56)$$

$$G' = -\frac{3}{x} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (57)$$

$$G = -3 \ln x + \dots, \quad x \gg 1. \quad (58)$$

$$\sigma = \sqrt{\frac{9\pi x}{2}} - \sqrt{\frac{9\pi x_0}{2}} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (59)$$

$$\frac{x}{x_0} = \left(1 + \sqrt{\frac{2}{9\pi x_0}} \sigma\right)^2 + \dots, \quad x \gg 1. \quad (60)$$

$$\frac{N}{N_0} = \left(\frac{x}{x_0}\right)^{-3} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (61)$$

$$\frac{N}{N_0} = \left(1 + \sqrt{\frac{2}{9\pi x_0}} \sigma\right)^{-6} + \dots, \quad x \gg 1. \quad (62)$$

حدِ فرانبیتی:

$$F' = \frac{6}{x^3} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (63)$$

$$F = -\frac{3}{x^2} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (64)$$

$$G' = -\frac{6}{x^3} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (65)$$

$$G = \frac{3}{x^2} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (66)$$

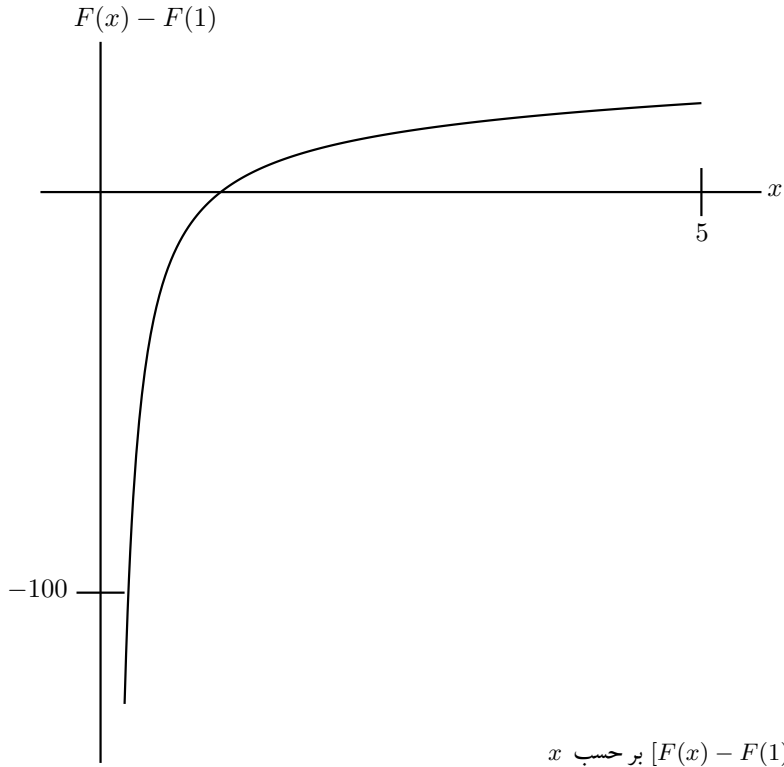
$$\sigma = -\frac{3}{x^2} + \frac{3}{x_0^2} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (67)$$

$$\frac{x}{x_0} = \left(1 - \frac{x_0^2 \sigma}{3}\right)^{-1/2} + \dots, \quad x \ll 1. \quad (68)$$

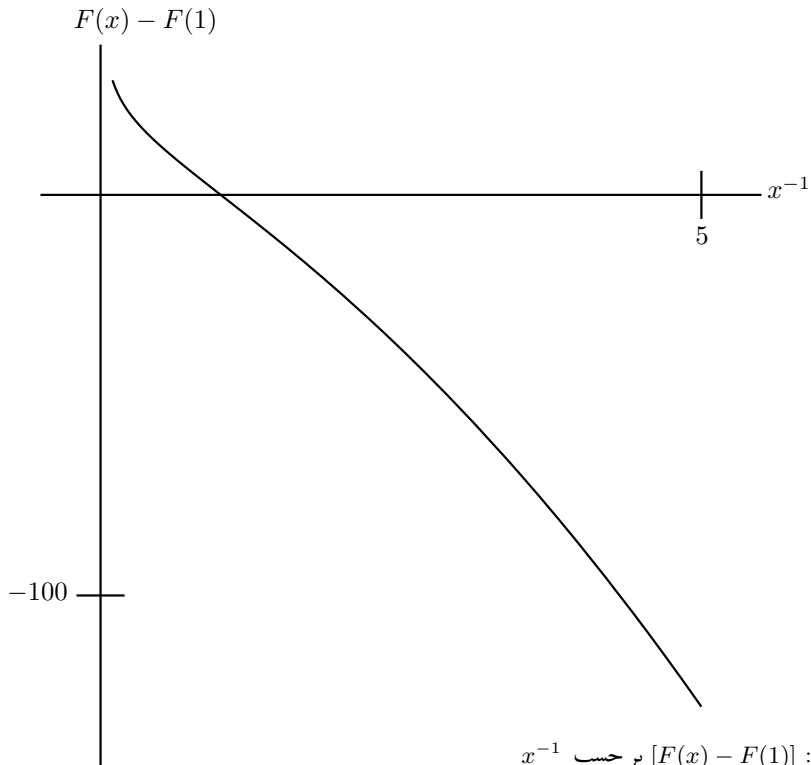
$$\frac{N}{N_0} = \exp\left(\frac{3}{x^2} - \frac{3}{x_0^2}\right) + \dots, \quad x \ll 1. \quad (69)$$

$$\frac{N}{N_0} = \exp(-\sigma) + \dots, \quad x \ll 1. \quad (70)$$

شکلها ی 1 و 2 نمودار F بر حسب x و x^{-1} است.

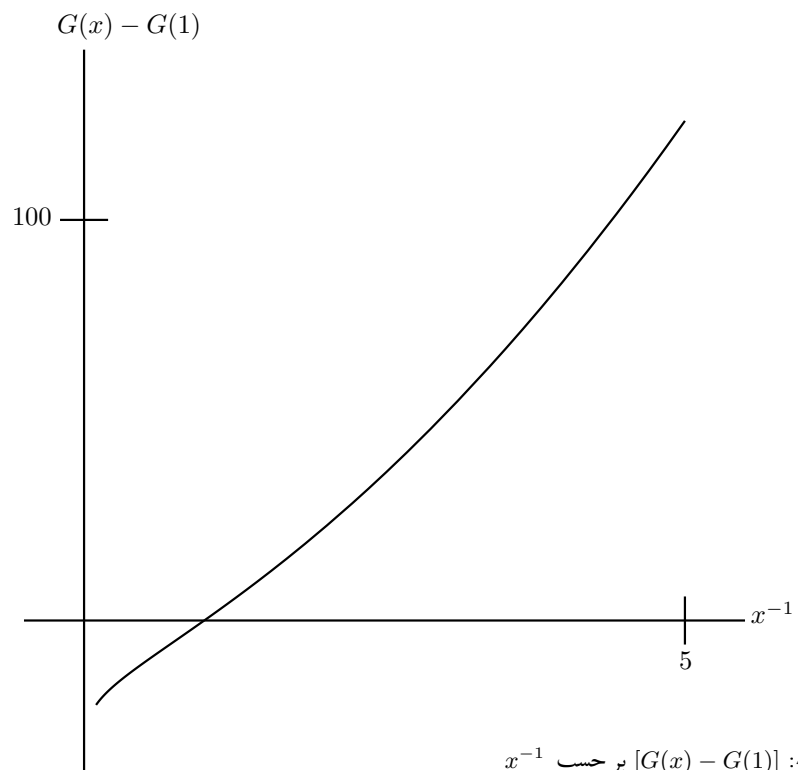
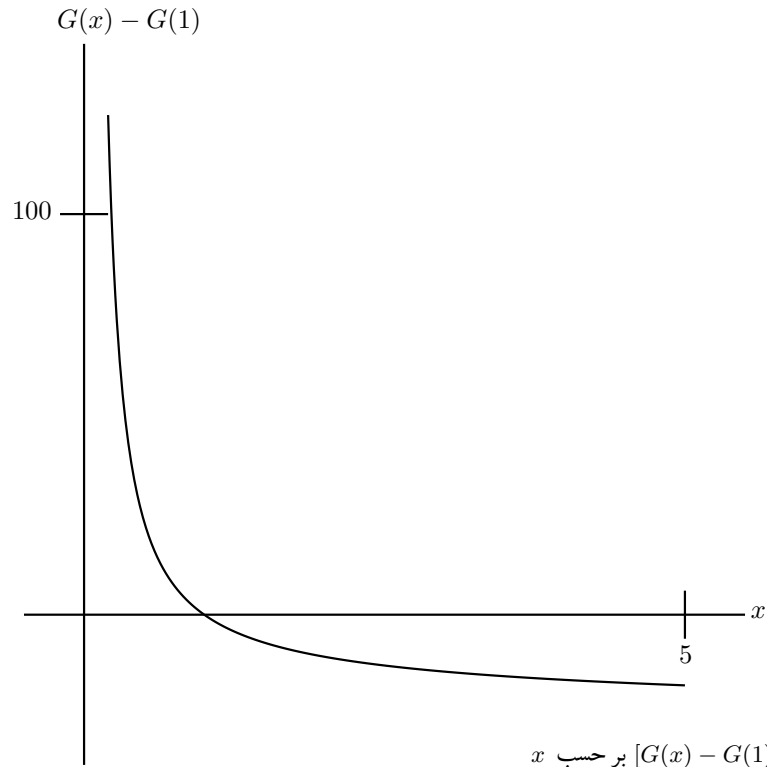


شکل 1: $[F(x) - F(1)]$ بر حسب x



شکل 2: $[F(x) - F(1)]$ بر حسب x^{-1}

شکلها ی 3 و 4 نمودارِ G بر حسبِ ، به ترتیب، x و x^{-1} است.



3 پانوشتها

[1] محمد خرمی؛ «نفوذِ گاز از یک رُزنه ی ریز» (2005/09/03) X1-033

[2] محمد خرمی؛ «سینتیکِ گازها یِ کاملِ نسبی I» (2021/11/26) X1-160

[3] I. S. Gradshteyn & I. M. Ryzhik; “Table of integrals, series, and products”

7th edition (Academic Press, 2007) section 3.387

[4] Bessel