

X1-152 (2020/11/21)

واکنشها ی نسبیتی ی با سه ذره ی خروجی

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

واکنشها ی بررسی میشوند که سه ذره میسازند. با استفاده از روابط پایستگی، انرژی و تکانه ی ذرات حاصل تُصیف و محاسبه میشود.

0 درآمد

این ادامه ی [1] است. نمادها ی [1] اینجا هم به کار میرود. از جمله، انتخاب میکنم

$$c = 1. \quad (1)$$

بین E_a (انرژی ی ذره ی a) و p_a (تکانه ی ذره ی a) این رابطه برقرار است.

$$E_a^2 = p_a \cdot p_a + m_a^2. \quad (2)$$

m_a جرم ذره ی a است. γ (ضریب لُرننس [2]) متناظر با سرعت v چنین میشود.

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - v \cdot v}}. \quad (3)$$

واکنشها ی نسبیتی ی با سه ذره ی خروجی

انرژی و تکانه ی دستگاه را با، به ترتیب، E و p نشان میدهم. روابط پایستگی ی انرژی و تکانه چنین میشوند

$$E = \sum_a E_a. \quad (4)$$

$$p = \sum_a p_a. \quad (5)$$

اینجا وضعیت ی را بررسی میکنم که از برخورد 3 ذره بیرون میروند. به این ترتیب بُعد فضا ی شکلها، اگر تکانه ی دستگاه صفر باشد 2 و اگر تکانه ی دستگاه ناصفر باشد 4 است.

1 در چارچوب سکون (مرکز - - جرم)

چارچوب سکون (یا مرکز - - جرم) چارچوب ی ست که در آن تکانه ی کل دستگاه صفر است. این چارچوب را با پریم مشخص میکنم:

$$p' = 0. \quad (6)$$

انرژی ی کل دستگاه در این چارچوب هم ان جرم دستگاه (ضرب در مجذور سرعت نور) است. جرم دستگاه را با m نشان میدهم:

$$m = E'. \quad (7)$$

روابط پایستگی میشوند

$$m = E'_1 + E'_2 + E'_3. \quad (8)$$

$$0 = p'_1 + p'_2 + p'_3. \quad (9)$$

از (9) نتیجه میشود

$$p'_3 = -(p'_1 + p'_2). \quad (10)$$

به این ترتیب، (8) چنین میشود.

$$m = E'_1 + E'_2 + \sqrt{m_3^2 + |\mathbf{p}'_1|^2 + |\mathbf{p}'_2|^2 + 2|\mathbf{p}'_1||\mathbf{p}'_2| \cos \theta'_{12}}. \quad (11)$$

که θ'_{12} زاویه \mathbf{p}'_2 نسبت به \mathbf{p}'_1 است. (11) نتیجه میدهد

$$\cos \theta'_{12} = \frac{m^2 + m_1^2 + m_2^2 - m_3^2 - 2m(E'_1 + E'_2) + 2E'_1 E'_2}{2|\mathbf{p}'_1||\mathbf{p}'_2|}. \quad (12)$$

یا،

$$\cos \theta'_{12} = \frac{m^2 + m_1^2 + m_2^2 - m_3^2 - 2m(E'_1 + E'_2) + 2E'_1 E'_2}{2\sqrt{(E'_1)^2 - m_1^2}\sqrt{(E'_2)^2 - m_2^2}}. \quad (13)$$

کمیت \mathfrak{X} متناظر با دستگاه \mathfrak{X} که شامل ذرات 2 و 3 است را با \mathfrak{X}_{23} نشان میدهم. از جمله جرم این دستگاه (انرژی \mathfrak{X} این دستگاه در چارچوب - سکون این دستگاه) را با m_{23} نشان میدهم. دیده میشود

$$E'_{23} = E'_2 + E'_3. \quad (14)$$

$$\mathbf{p}'_{23} = \mathbf{p}'_2 + \mathbf{p}'_3. \quad (15)$$

که، با استفاده از (8) و (9) میشوند

$$E'_{23} = m - E'_1. \quad (16)$$

$$\mathbf{p}'_{23} = -\mathbf{p}'_1. \quad (17)$$

همچنین،

$$m_{23} = \sqrt{E'^2_{23} - \mathbf{p}'_{23} \cdot \mathbf{p}'_{23}}. \quad (18)$$

پس،

$$m_{23} = \sqrt{m^2 + m_1^2 - 2mE'_1}. \quad (19)$$

با استفاده از این که

$$m_{23} \geq m_2 + m_3, \quad (20)$$

دیده میشود $E'_{1\max}$ (بیشینه ی E'_1) این را برمیآورد.

$$E'_{1\max} = \frac{m^2 + m_1^2 - (m_2 + m_3)^2}{2m}. \quad (21)$$

رُشن است که $E'_{1\min}$ (کمینه ی E'_1) هم این را برمیآورد.

$$E'_{1\min} = m_1. \quad (22)$$

چارچوب سکونِ دستگاه ی که شامل ذرات 2 و 3 است را با زنگند نشان میدهم. دیده میشود

$$m_{23} = E''_2 + E''_3. \quad (23)$$

$$0 = \mathbf{p}''_2 + \mathbf{p}''_3. \quad (24)$$

اینها، همراه با (2)، نتیجه میدهند

$$E''_2 = \frac{m_{23}^2 + m_2^2 - m_3^2}{2m_{23}}. \quad (25)$$

یا،

$$E''_2 = \frac{m^2 + m_1^2 + m_2^2 - m_3^2 - 2m E'_1}{2\sqrt{m^2 + m_1^2 - 2m E'_1}}. \quad (26)$$

و،

$$|\mathbf{p}''_2| = \frac{\sqrt{m_{23}^4 + m_2^4 + m_3^4 - 2m_{23}^2(m_2^2 + m_3^2) - 2m_2^2 m_3^2}}{2m_{23}}. \quad (27)$$

یا،

$$|\mathbf{p}''_2| = \frac{\sqrt{(m^2 + m_1^2 - m_2^2 - m_3^2 - 2m E'_1)^2 - 4m_2^2 m_3^2}}{2\sqrt{m^2 + m_1^2 - 2m E'_1}}. \quad (28)$$

و البته،

$$E_3'' = \frac{m_{23}^2 - m_2^2 + m_3^2}{2m_{23}}. \quad (29)$$

یا،

$$E_3'' = \frac{m^2 + m_1^2 - m_2^2 + m_3^2 - 2mE_1'}{2\sqrt{m^2 + m_1^2 - 2mE_1'}}. \quad (30)$$

همچنین،

$$|p_3''| = |p_2''|. \quad (31)$$

سرعتِ متناظر با خیزی که چارچوبِ زگند را به چارچوبِ پریم تبدیل میکند را با v' و اندازه‌ی آن را با v' نشان میدهم:

$$v' = \frac{p_{23}'}{E_{23}'}. \quad (32)$$

پس،

$$v' = -\frac{p_1'}{m - E_1'}. \quad (33)$$

$$v' = \frac{\sqrt{E_1'^2 - m_1^2}}{m - E_1'}. \quad (34)$$

$$\gamma' = \frac{m - E_1'}{m_{23}}. \quad (35)$$

یا،

$$\gamma' = \frac{m - E_1'}{\sqrt{m^2 + m_1^2 - 2mE_1'}}. \quad (36)$$

خیزیِ متناظر با سرعتِ v' کمیتهای زگند-دار را به کمیتهای پریم-دار متناظر تبدیل میکند. از جمله،

$$E_2' = \gamma' (E_2'' + v' \cdot p_2''). \quad (37)$$

پس،

$$E'_{2\min} = \gamma' (E_2'' - v' |p_2''|). \quad (38)$$

$$E'_{2\max} = \gamma' (E_2'' + v' |p_2''|). \quad (39)$$

رُشن است که این کمینه و بیشینه به ازا ی یک مقدارِ معین برای E'_1 حساب شده اند. زاویهها یِ کروی یِ p'_2 نسبت به p'_1 را با $(\theta'_{12}, \phi'_{12})$ نشان میدهم. زاویهها یِ کروی یِ p'_1 نسبت به یک جهتِ خاص (مثلن سرعتِ خیزی که چارچوبِ پریم را به چارچوبِ آزمایشگاه تبدیل میکند) را هم با (θ'_1, ϕ'_1) نشان میدهم. محورِ z را بر این جهتِ خاص میگذارم. به این ترتیب،

$$p'_1 = |p'_1| [(\hat{x} \cos \phi'_1 + \hat{y} \sin \phi'_1) \sin \theta'_1 + \hat{z} \cos \theta'_1]. \quad (40)$$

$$p'_2 = |p'_2| \left(\{[(\hat{x} \cos \phi'_1 + \hat{y} \sin \phi'_1) \cos \theta'_1 - \hat{z} \sin \theta'_1] \cos \phi'_{12} + (-\hat{x} \sin \phi'_1 + \hat{y} \cos \phi'_1) \sin \phi'_{12}\} \sin \theta'_{12} + [(\hat{x} \cos \phi'_1 + \hat{y} \sin \phi'_1) \sin \theta'_1 + \hat{z} \cos \theta'_1] \cos \theta'_{12} \right). \quad (41)$$

θ'_1 و ϕ'_1 فقط جهتِ p'_1 را تعیین میکنند و بر شکل اثر ندارند. ϕ'_{12} هم متناظر با دورانِ p'_2 نسبت به p'_1 است، و آن هم بر شکل اثر ندارد. θ'_{12} بر حسبِ $|p'_1|$ و $|p'_2|$ (یا E'_1 و E'_2) به دست میآید و پارامترِ آزاد نیست، رابطه یِ (12) یا (13). همه یِ کمیتها یِ دیگر هم بر حسبِ p'_1 و p'_2 به دست میآیند. پس تعدادِ پارامترها یی که شکل را تعیین میکنند 2 است. این پارامترها را میشود E'_1 و E'_2 گرفت. بُعدِ فضا یِ شکلها 2 است، چنان که انتظار میرفت. تعدادِ پارامترها یِ مداری 3 است. پارامترها یِ مدار را میشود θ'_1 و ϕ'_1 و ϕ'_{12} گرفت.

2 در چارچوبِ آزمایشگاه

چارچوبِ آزمایشگاه خیزیده یِ چارچوبِ سکون است. سرعتِ خیز را با v ، و اندازه یِ آن را با v نشان میدهم. پارامتر- لرننتس [2] متناظر با آن، از رابطه یِ (3)، چنین میشود.

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}. \quad (42)$$

خیزیده ی انرژی و تکانه ی کل دستگاه چنین میشود.

$$E = \gamma (E' + \mathbf{v} \cdot \mathbf{p}'). \quad (43)$$

$$\mathbf{p} = \gamma (\mathbf{v} E' + \mathbf{p}'_{\parallel}) + \mathbf{p}'_{\perp}. \quad (44)$$

که موازی و عمودی نسبت به \mathbf{v} تعریف شده. تکانه ی کل در چارچوب سکون صفر است. انرژی ی چارچوب سکون هم m است. پس،

$$E = \gamma m. \quad (45)$$

$$\mathbf{p} = \gamma \mathbf{v} m. \quad (46)$$

به این ترتیب،

$$\gamma = \frac{E}{m}. \quad (47)$$

$$v = \frac{\sqrt{E^2 - m^2}}{E}. \quad (48)$$

انرژی و تکانه ی ذرات خروجی هم چنین میشود.

$$E_a = \gamma (E'_a + \mathbf{v} \cdot \mathbf{p}'_a). \quad (49)$$

$$\mathbf{p}_a = \gamma (\mathbf{v} E'_a + \mathbf{p}'_{a\parallel}) + \mathbf{p}'_{a\perp}. \quad (50)$$

مختصات - زاویه-ی-کروی-ی (θ'_1, ϕ'_1) برای \mathbf{p}_1 را نسبت به جهت \mathbf{v} تعریف میکنم. به این ترتیب، از جمله،

$$\mathbf{v} \cdot \mathbf{p}'_1 = v |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1. \quad (51)$$

پس،

$$E_1 = \gamma (E'_1 + v |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1). \quad (52)$$

$$\mathbf{p}_1 = \gamma (v E'_1 + |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1) \frac{\mathbf{v}}{v} + \mathbf{p}'_{1\perp}. \quad (53)$$

و البته،

$$|\mathbf{p}'_{1\perp}| = |\mathbf{p}'_1| \sin \theta'_1. \quad (54)$$

برای θ_1 (زاویه ی \mathbf{p}_1 نسبت به \mathbf{v}) هم،

$$\cos \theta_1 = \frac{\gamma (v E'_1 + |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1)}{|\mathbf{p}_1|}. \quad (55)$$

یا،

$$\cos \theta_1 = \frac{\gamma (v E'_1 + |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1)}{\sqrt{E_1^2 - m_1^2}}. \quad (56)$$

پس،

$$E_1 \cos \theta_1 = \frac{\gamma^2 \{ [v (E'_1)^2 + (|\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1)^2] + (1 + v^2) E'_1 |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1 \}}{\sqrt{E_1^2 - m_1^2}}. \quad (57)$$

محور z را هم-جهت با \mathbf{v} میگیریم. در این صورت (53) چنین میشود.

$$\mathbf{p}_1 = |\mathbf{p}'_1| (\hat{x} \cos \phi'_1 + \hat{y} \sin \phi'_1) \sin \theta'_1 + \gamma (v E'_1 + |\mathbf{p}'_1| \cos \theta'_1) \hat{z}. \quad (58)$$

در چارچوب آزمایشگاه، تعداد پارامترها ی شکلی 4 است. پارامترها ی شکل را میشود E'_1 و E'_2 و θ'_1

و ϕ'_{12} گرفت. تعداد پارامترها ی مداری هم 1 است. پارامتر مدار را میشود ϕ'_1 گرفت.

رابطه ی (52) مقدار E_1 را بر حسب E'_1 و $(\cos \theta'_1)$ میدهد. E'_1 بین کمینه اش، m_1 ، و

بیشینه اش، $E_{1\max}$ از رابطه ی (21)، تغییر میکند. $(\cos \theta'_1)$ هم بین (-1) و 1 تغییر میکند. این

تغییرات مستقل از هم ند. یعنی گستره ی تغییر E'_1 به مقدار $(\cos \theta'_1)$ وابسته نیست، و گستره ی تغییر

$(\cos \theta'_1)$ به مقدار E'_1 وابسته نیست. اما گستره ی تغییر E_1 به مقدار $(\cos \theta'_1)$ وابسته است. به ازا ی

هر مقدار $(\cos \theta'_1)$ ، کمینه و بیشینه ی E_1 یا در مرز گستره ی تغییر E'_1 رخ میدهند، یا جایی که

مشتق E_1 نسبت به E'_1 صفر شود. از (52) دیده میشود

$$\left(\frac{\partial E_1}{\partial E'_1} \right)_{\cos \theta'_1} = \gamma \left(1 + \frac{E'_1}{\sqrt{E_1'^2 - m_1^2}} v \cos \theta'_1 \right). \quad (59)$$

مقداری از E'_1 که به ازای آن مشتق E_1 نسبت به E'_1 صفر میشود را با E'_{1z} نشان میدهیم:

$$0 = 1 + \frac{E'_{1z}}{\sqrt{E'^2_{1z} - m_1^2}} v \cos \theta'_1. \quad (60)$$

این معادله فقط وقتی برای E'_{1z} که مثبت است، جواب دارد که $(\cos \theta'_1)$ منفی باشد. در این صورت،

$$E'_{1z} = \frac{m_1}{\sqrt{1 - (v \cos \theta'_1)^2}}. \quad (61)$$

این جواب وقتی پذیرفتنی است که کمتر از $E_{1 \max}$ باشد. شرطِ اخیر یعنی

$$(v \cos \theta'_1)^2 \leq v'^2_{1 \max}. \quad (62)$$

که، همراه با شرطِ منفی-بودن $(\cos \theta'_1)$ ، چنین میشود.

$$(v \cos \theta'_1) \geq -v'_{1 \max}. \quad (63)$$

از (59) دیده میشود وقتی $(\cos \theta'_1)$ منفی است، مشتق E_1 نسبت به E'_1 به ازای E'_1 ها ی نزدیک به m_1 منفی است. E'_1 هم، به ازای مقداری ثابت برای $(\cos \theta'_1)$ دست-بالا یک جا فرینه میشود. پس بیشینه ی E_1 حتمَن در مرزِ گستره ی تغییر E'_1 رخ میدهد. دیده میشود

$$E_1(E'_1 = m_1) = \gamma m_1. \quad (64)$$

$$E_1(E'_1 = E'_{1 \max}) = \gamma \gamma'_{1 \max} (1 + v'_{1 \max} v \cos \theta'_1) m_1. \quad (65)$$

پس $E_{1 \max}$ بیشینه ی این دُ-مقدار است. کمینه ی E_1 در E'_{1z} رخ میدهد، اگر (63) برآورده شود. اگرن، کمینه ی E_1 هم مرزِ گستره ی تغییر E'_1 رخ میدهد، یعنی $E_{1 \max}$ کمینه ی دُ-مقدارِ طرف-راستِ روابطِ (64) و (65) است.

خلاصه ی اینها چنین میشود.

$$(v \cos \theta'_1) \leq -v'_{1 \max}, \quad (66)$$

$$E_{1 \min} = \gamma \gamma'_{1 \max} (1 + v'_{1 \max} v \cos \theta'_1) m_1. \quad (67)$$

$$E_{1 \max} = \gamma m_1. \quad (68)$$

$$-v'_{1 \max} \leq (v \cos \theta'_1) \leq -\frac{1 - \sqrt{1 - v'^2_{1 \max}}}{v'_{1 \max}}, \quad (69)$$

$$E_{1 \min} = \gamma \sqrt{1 - (v \cos \theta'_1)^2} m_1. \quad (70)$$

$$E_{1 \max} = \gamma m_1. \quad (71)$$

$$-\frac{1 - \sqrt{1 - v'^2_{1 \max}}}{v'_{1 \max}} \leq (v \cos \theta'_1) \leq 0, \quad (72)$$

$$E_{1 \min} = \gamma \sqrt{1 - (v \cos \theta'_1)^2} m_1. \quad (73)$$

$$E_{1 \max} = \gamma \gamma'_{1 \max} (1 + v'_{1 \max} v \cos \theta'_1) m_1. \quad (74)$$

$$0 \leq (v \cos \theta'_1), \quad (75)$$

$$E_{1 \min} = \gamma m_1. \quad (76)$$

$$E_{1 \max} = \gamma \gamma'_{1 \max} (1 + v'_{1 \max} v \cos \theta'_1) m_1. \quad (77)$$

البته ممکن است بعضی از مقادارها ی $(v \cos \theta'_1)$ ممکن نباشد. مثلاً اگر

$$v < v'_{1 \max}, \quad (78)$$

آنگاه (66) رخ نمیدهد. همچنین، اگر

$$v < \frac{1 - \sqrt{1 - v'^2_{1 \max}}}{v'_{1 \max}}, \quad (79)$$

آنگاه (69) رخ نمیدهد.

3 پانوشتها

[1] محمد خرمی؛ «واکنشها ی نسبیتی ی با دُ ذره ی خروجی» (2020/10/29) X1-151

[2] Lorentz