

تقارن گالیلی

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

تقارن گالیلی بررسی میشود و شرط متناظر با این تقارن بر لگرانژی، و ثابت- حرکت متناظر با این تقارن به دست میآید. رابطه ی این تقارن با تقارن انتقال بررسی میشود و نشان داده میشود اگر علاوه بر تبدیل گالیلی انتقال زمان هم تقارن باشد، انتقال مکان هم تقارن است.

1 خیز گالیلی

خیز گالیلی [1] این است:

$$\mathbf{r}'_a = \mathbf{r}_a + \mathbf{U} t, \quad (1)$$

که t زمان است، \mathbf{r}_a مکان جسم a است و \mathbf{r}'_a تبدیل یافته ی آن است، و \mathbf{U} پارامتر تبدیل (سرعت خیز) است. این تبدیل را میشود به این شکل نوشت.

$$q'^{\alpha} = q^{\alpha} + s u^{\alpha} t, \quad (2)$$

که در آن مؤلفه ی مکان همه ی ذرات کنار هم q را میسازند، s پارامتر تبدیل است، و u^{α} ها ثابت اند. تبدیل (2) در واقع کلیتر از تبدیل (1) نیست، چون (1) را هم میشود با مقیاس-کردن

مثلفها ی مکان ذرات به شکل (2) درآورد. البته در (2) فرض نشده مثلفها ی مکان دگرته یند، در حال ی که تبدیل گالیلی^۴ [1] نَعْن برای بردار مکان به شکل (1) نوشته میشود. همه ی u^α ها در (2) صفر نیستند، و گرن تبدیل همانی میشد. بدون کاستن از کلیت میشود فرض کرد u^n ناصفر است، که n تعداد درجات آزادی ست (بزرگترین مقدار ممکن برای شاخص α است). تعریف میکنم.

$$\xi^n = \frac{q^n}{u^n}. \quad (3)$$

$$\xi^i = q^i - u^i \xi^n, \quad i < n. \quad (4)$$

ξ^n را با Ξ نشان میدهم و از این پس قرارداد میکنم شاخصها ی لاتین از 1 تا $(n-1)$ میروند و شاخصها ی یونانی از 1 تا n میروند. به این ترتیب (2) چنین میشود

$$\Xi' = \Xi + s t. \quad (5)$$

$$\xi'^i = \xi^i. \quad (6)$$

2 تقارن کنش تحت خیز گالیلی^۴

سرعت ξ^α را با v^α و سرعت Ξ را با V نشان میدهم:

$$v^\alpha = \dot{\xi}^\alpha. \quad (7)$$

$$\begin{aligned} V &= v^n, \\ &= \dot{\Xi}. \end{aligned} \quad (8)$$

برای تابعها ی زمان، مکان، و سرعت، مشتقها ی سویی ی c و d_α و e_α را چنین تعریف میکنم.

$$\begin{pmatrix} c & d_\alpha & e_\alpha \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t \\ \xi^\beta \\ v^\beta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \delta_\alpha^\beta & 0 \\ 0 & 0 & \delta_\alpha^\beta \end{pmatrix}. \quad (9)$$

\mathfrak{D} و \mathfrak{E} نشان می‌دهم. تقارن کنش تحت خیز گالیلی^۱ [1] این میشود که L (لگرانژی) تحت این تبدیل با یک مشتق کامل زمانی تغییر کند:

$$L(t, \xi', v') = L(t, \xi, v) + s \mathfrak{h} \Lambda + o(s), \quad (10)$$

که Λ تابعی از فقط زمان و مکان است، و

$$\mathfrak{h} = c + v^\alpha \mathfrak{d}_\alpha. \quad (11)$$

دیده میشود اثر \mathfrak{h} بر کمیتها بی که تابع فقط زمان و مکان ند، مشتگیریی کامل زمانی ست.

به این ترتیب تقارن کنش تحت خیز گالیلی^۱ [1] همسرز است با

$$(t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})L = \mathfrak{h} \Lambda. \quad (12)$$

دیده میشود

$$\begin{aligned} [t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}, \mathfrak{h}] &= [t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}, c + v^\alpha \mathfrak{d}_\alpha], \\ &= [t, c] \mathfrak{D} + [\mathfrak{E}, v^\alpha] \mathfrak{d}_\alpha, \\ &= -\mathfrak{D} + \delta_n^\alpha \mathfrak{d}_\alpha, \end{aligned} \quad (13)$$

که نشان میدهد

$$[t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}, \mathfrak{h}] = 0. \quad (14)$$

A را تابعی از فقط زمان و مکان میگیریم که

$$\Lambda = t \mathfrak{D} A. \quad (15)$$

چون A تابع فقط زمان و مکان است، رابطه‌ی بالا میشود

$$\Lambda = (t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})A. \quad (16)$$

به این ترتیب،

$$\begin{aligned} (t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})L &= \mathfrak{h}(t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})A, \\ &= (t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})\mathfrak{h} A, \end{aligned} \quad (17)$$

که نشان میدهد

$$(t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})(L - \mathfrak{h} A) = 0. \quad (18)$$

این یک معادله ی دیفرانسیل برا ی $(L - \hbar A)$ است. با تعریف

$$\underline{\mathfrak{X}} = (\mathfrak{X}^1, \dots, \mathfrak{X}^{n-1}), \quad (19)$$

جواب معادله ی (18) میشود

$$L = \tilde{L} + \hbar A, \quad (20)$$

که

$$\tilde{L}(t, \xi, v) = B(t, \underline{\xi}, \underline{v}, \Xi - tV), \quad (21)$$

که B دلخواه است. پس،

$$L(t, \xi, v) = B(t, \underline{\xi}, \underline{v}, \Xi - tV) + (\hbar A)(t, \xi, v). \quad (22)$$

$(\hbar A)$ یک مشتق کامل زمانی ست، که افزودن آن به لگرانژی دینامیک را تغییر نمیدهد. به این ترتیب تقارن کنش تحت خیز گالیلی [1] همشز است با این که لگرانژی (صرف) - نظر از یک مشتق کامل زمانی) بستگی یش به Ξ و V از طریق فقط $(\Xi - Vt)$ باشد.

3 کنشهای مستقل-از-زمان

تقارن کنش تحت انتقال زمان همشز با این است که لگرانژی بستگی ی صریح به زمان نداشته باشد. (البته رشن است که میشود به چنین- لگرانژی یی یک مشتق کامل زمانی افزود بی آن که دینامیک عوض شود. گیرم لگرانژی ی L صریحن به زمان وابسته نیست:

$$c L = 0, \quad (23)$$

و ضمنن کنش متناظر با آن تحت خیز گالیلی [1] متقارن است، یعنی (12) برقرار است. از این که L صریحن به زمان وابسته نیست، نتیجه میشود طرف چپ (12) یک تابع دست-بالا-خطی از زمان است. پس مشتق دوم آن نسبت به زمان صفر است. به این ترتیب با د-بار مشتق-پارئی-نسبت-به-زمان گرفتن از (12) نتیجه میشود

$$0 = (c + v^\alpha \partial_\alpha)(c^2 \Lambda). \quad (24)$$

v^α ها دلخواه نند و در مشتقها ی $(\epsilon^2 \Lambda)$ ظاهر نمیشوند. پس (23) نتیجه میدهد

$$\epsilon(\epsilon^2 \Lambda) = 0. \quad (25)$$

$$\mathfrak{D}_\alpha(\epsilon^2 \Lambda) = 0. \quad (26)$$

یعنی همه ی مشتقها ی پارئی ی $(\epsilon^2 \Lambda)$ صفر نند. پس $(\epsilon^2 \Lambda)$ یک تابع ثابت است. به این ترتیب،

$$\Lambda = \frac{t^2}{2} F + t N + M, \quad (27)$$

که M و N تابع فقط مکان نند و F ثابت است. C را تابع ی از فقط مکان میگیریم که

$$N = \mathfrak{D} C. \quad (28)$$

از اینجا نتیجه میشود

$$t N = (t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}) C. \quad (29)$$

به این ترتیب،

$$\begin{aligned} (t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}) L &= t F + \mathfrak{h}(t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}) C + \mathfrak{h} M, \\ &= (t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})(F \Xi + \mathfrak{h} C) + \mathfrak{h} M, \end{aligned} \quad (30)$$

که نشان میدهد

$$(t \mathfrak{D} + \mathfrak{E})(L - F \Xi - \mathfrak{h} C) = \mathfrak{h} M. \quad (31)$$

جواب این معادله میشود

$$L = L' + F \Xi + \mathfrak{h} C, \quad (32)$$

که

$$(t \mathfrak{D} + \mathfrak{E}) L' = \mathfrak{h} M. \quad (33)$$

طرف راست (32) مستقل از زمان است. پس (33) میشود

$$\mathfrak{D} L' = 0. \quad (34)$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{E} L' &= \mathfrak{h} M, \\ &= v^\alpha \mathfrak{d}_\alpha M. \end{aligned} \quad (35)$$

\mathfrak{D} را بر (35) اثر میدهم. با استفاده از (34) نتیجه میشود

$$v^\alpha \mathfrak{d}_\alpha (\mathfrak{D} M) = 0, \quad (36)$$

که نشان میدهد $(\mathfrak{D} M)$ ثابت است. این مقدار ثابت را با m نشان میدهم. نتیجه میشود

$$M(\xi) = m \Xi + G(\xi), \quad (37)$$

که G دلخواه است. این را در (35) میگذارم. نتیجه میشود

$$L'(\xi, v) = \frac{m}{2} V^2 + V (\mathfrak{h} G)(\xi, v) + K(\xi, v), \quad (38)$$

که K دلخواه است. به این ترتیب،

$$L(\xi, v) = \frac{m}{2} V^2 + V (\mathfrak{h} G)(\xi, v) + F \Xi + K(\xi, v) + (\mathfrak{h} C)(\xi, v). \quad (39)$$

و البته

$$\Lambda(t, \xi) = m \Xi + G(\xi) + \frac{F}{2} t^2 + t(\mathfrak{D} C)(\xi). \quad (40)$$

(39) و (40) را میشود به شکل (22) و (15) نوشت. با تعریف

$$Q(t, \xi) = \frac{G(t, \xi)}{t}, \quad (41)$$

دیده میشود

$$\begin{aligned} B(t, \xi, v, \Xi - V t) &= \frac{m}{2 t^2} (\Xi - V t)^2 + \left[\frac{F}{2} - (\mathfrak{h} Q)(t, \xi, v) \right] (\Xi - V t) \\ &+ K(\xi, v). \end{aligned} \quad (42)$$

$$A(t, \xi) = \frac{m}{2 t} \Xi^2 + \left[\frac{F t}{2} + Q(t, \xi) \right] \Xi + C(t, \xi). \quad (43)$$

$$\Lambda(t, \xi) = m \Xi + G(\xi) + \frac{F}{2} t^2 + t(\mathfrak{D} C)(\xi, v). \quad (44)$$

4 ثابت حرکت

از (15) و (22) نتیجه میشود I ثابت- حرکت متناظر با تقارن گالیلی^[1] چنین است.

$$\begin{aligned} I(t, \xi, v) &= t(\mathfrak{E} B)(t, \underline{\xi}, \underline{v}, \Xi - V t), \\ &= -t^2 (\mathfrak{D} B)(t, \underline{\xi}, \underline{v}, \Xi - V t). \end{aligned} \quad (45)$$

وقت ی کنش مستقل-از-زمان است، این ثابت- حرکت چنین میشود.

$$I(t, \xi, v) = m V t - m \Xi - \frac{F}{2} t^2 + t^2 (\mathfrak{h} Q)(t, \underline{\xi}, \underline{v}). \quad (46)$$

البته دیده میشود کنش مستقل-از-زمان ی که تحت خیز گالیلی^[1] متقارن باشد، تحت انتقال هم متقارن است: از (38) معلوم است که

$$\mathfrak{D}(L - \mathfrak{h} C) = \mathfrak{h} \Pi, \quad (47)$$

که

$$\Pi(t, \xi) = F t. \quad (48)$$

ثابت- حرکت ناشی از این تقارن را با J نشان میدهم:

$$J(t, \xi, v) = m V - F t + (\mathfrak{h} G)(t, \underline{\xi}, \underline{v}). \quad (49)$$

5 پانوشتها

[1] Galileo