

静止系 $K(x, y, z, t)$ と、それに対して x 軸正の方向へ速さ v で運動している系 $K'(x', y', z', t')$ を考える。時刻 $t = t' = 0$ において両系の原点が一致し、そのとき各系の中心から光速 c で光が発せられたとする。光は各系の中心から同心円状に広がり、それぞれ t および t' だけ時間が経過したときにはそれぞれの座標系において中心から ct および ct' の位置に見える。したがって、

$$x^2 + y^2 + z^2 = (ct)^2 \quad (1)$$

$$x'^2 + y'^2 + z'^2 = (ct')^2 \quad (2)$$

と書ける。ここで、 K 系から K' 系への変換を考える。すなわち

$$\begin{cases} x' = a_1x + a_2y + a_3z + a_4t \\ y' = a_5x + a_6y + a_7z + a_8t \\ z' = a_9x + a_{10}y + a_{11}z + a_{12}t \\ t' = a_{13}x + a_{14}y + a_{15}z + a_{16}t \end{cases} \quad (3)$$

の各係数 $a_1 \sim a_{16}$ を求める。いま、 K' 系は K 系に対して x 軸方向に速さ v で移動しているので、 K 系から見れば K' 系の $x' = 0$ の位置は時刻 t には $x = vt$ の位置にあるように見える。したがって、

$$x' = A(x - vt) \quad (4)$$

となる。また、 y' および z' は

$$y' = y, \quad z' = z \quad (5)$$

となることは自明である。さらに、 x' が x と t の関数なので、 t' も x と t の関数として次のように書ける。

$$t' = Bx + Dt \quad (6)$$

式 (4)、(5) および (6) を式 (2) に代入して整理すると次式を得る。

$$(A^2 - c^2 B^2)x^2 + y^2 + z^2 = c^2(-\beta^2 A^2 + D^2)t^2 + 2(vA^2 + c^2 BD)xt \quad (7)$$

ここで、 $\beta \equiv v/c$ である。式 (7) の各項の係数を式 (1) と比較すれば、

$$\begin{cases} A^2 - c^2 B^2 = 1 \\ -\beta^2 A^2 + D^2 = 1 \\ \beta A^2 + cBD = 0 \end{cases} \quad (8)$$

と書ける。式 (8)₂ より

$$D^2 = 1 + \beta^2 A^2 \quad (9)$$

であり、式 (8)₃ より

$$B = -\frac{\beta A^2}{cD} \quad (10)$$

なので、これらを式 (8)₁ に代入して整理すれば

$$A^2 - c^2 \frac{\beta^2 A^4}{c^2 (1 + \beta^2 A^2)} = 1 \quad \text{or} \quad A = \pm \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (11)$$

となる．ここで， $v \rightarrow 0 (\beta \rightarrow 0)$ で $x' = x$ となるので，式 (4) より $A > 0$ である．したがって，

$$A = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (12)$$

となる．また，式 (12) を式 (9) に代入すれば

$$D^2 = 1 + \frac{\beta^2}{1 - \beta^2} = \frac{1}{1 - \beta^2} \quad \text{or} \quad D = \pm \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (13)$$

となり， $v \rightarrow 0 (\beta \rightarrow 0)$ ， $x' = x = 0$ で $t' = t$ であることを考慮すれば，式 (6) より $D > 0$ である．したがって

$$D = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (14)$$

となる．最後に，式 (12) および式 (14) を式 (10) に代入すれば

$$B = -\frac{\beta}{c} \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (15)$$

となる．ここで，Lorentz 因子 γ を

$$\gamma \equiv \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad (16)$$

と定義すれば，

$$A = D = \gamma, \quad B = -\frac{\beta}{c} \gamma \quad (17)$$

と書ける．したがって，最終的に K 系から K' 系への変換は次のように書ける．

$$\begin{cases} x' = \gamma(x - vt) & \text{or} & x' = \gamma(x - \beta ct) \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \gamma(t - \frac{\beta}{c}x) & \text{or} & ct' = \gamma(ct - \beta x) \end{cases} \quad (18)$$

また，式 (18) を行列表示すれば

$$\begin{pmatrix} t' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{bmatrix} \gamma & -\frac{\beta}{c}\gamma & 0 & 0 \\ -v\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{pmatrix} t \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix} \quad (19)$$

または

$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{bmatrix} \gamma & -\beta\gamma & 0 & 0 \\ -\beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix} \quad (20)$$

と書くことができる．式 (19) または式 (20) で表される変換を Lorentz 変換と呼び， $v \ll c (\beta \simeq 0, \gamma \simeq 1)$ のとき Galilean 変換に帰着する．