

## 31 重力場のエネルギー擬テンソル

エネルギーテンソルに対して,

$$Y_{\mu}{}^{\nu}{}_{;\nu} = 0$$

が成立しますが, 対称テンソルの性質 (21.4)

$$Y_{\mu}{}^{\nu}{}_{;\nu} \sqrt{g} = (Y_{\mu}{}^{\nu} \sqrt{g})_{;\nu} - \frac{1}{2} g_{\alpha\beta,\mu} Y^{\alpha\beta} \sqrt{g}$$

を用いれば,

$$(Y_{\mu}{}^{\nu} \sqrt{g})_{;\nu} = \frac{1}{2} g_{\alpha\beta,\mu} Y^{\alpha\beta} \sqrt{g} \quad 0$$

となり, 一般にエネルギー保存が成立しません。これは, 重力場そのものがエネルギーを担うことによるものと考えられます。そこで重力場のエネルギー・運動量密度を表す擬テンソルを (31.1)

$$t_{\mu}{}^{\nu} \sqrt{g} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial g_{\alpha\beta,\nu}} g_{\alpha\beta,\mu} - g_{\mu}{}^{\nu} \mathcal{L}$$

によって定義しているわけですが, これは解析力学におけるエネルギーの定義

$$H = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \dot{q} - L$$

に対応するものです。ラグランジュ関数  $L(q, \dot{q})$  が時間  $t$  を陽に含まないとき,

$$\frac{dL}{dt} = \frac{\partial L}{\partial q} \dot{q} + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \ddot{q}$$

となりますが, 運動方程式

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} - \frac{\partial L}{\partial q} = 0$$

を用いると,

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \dot{q} - L \right) = 0$$

となることによって保存が保証されている形式です。26 節で学んだように、 $\mathcal{L}$  は重力場のラグランジアン密度にあたるものですから、 $t_{\mu}{}^{\nu}\sqrt{\phantom{x}}$  の定義は重力場がになうエネルギー・運動量として自然な表現といえます。

保存則 (31.2)

$$[(t_{\mu}{}^{\nu} + Y_{\mu}{}^{\nu})\sqrt{\phantom{x}}]_{,\nu} = 0$$

にいたる計算は以上の解析力学のものにそのまま対応しています。ただ、 $t_{\mu}{}^{\nu}$  が擬テンソルであるために、一般の座標変換において不変ではありません、そのために重力場のエネルギーは局所的な記述が不可能であることが述べられています。