

L15a 自転運動の正準要素

福島登志夫 (国立天文台)

ハミルトンの正準方程式は解析力学の王道である。アンドワイエ正準変数 $(L, G, H; \ell, g, h)$ (Andoyer 1912) は、三軸不等の剛体の場合に自転要素でないので、一般の剛体の自転運動に関する正準要素が必要となる。しかし、Serret(1866) の正準要素は無摂動ハミルトニアンを 0 とするため、無摂動解に時間が陽に現れてしまい、摂動展開には不向きである。一方、Sadov(1970) や Kinoshita(1972) の正準要素は、逆変換が陽的に解けないため使いにくい。この事態を打開するために、アンドワイエ正準変数を正準変換することにより、新しい正準要素 $(S, Z, H; s, z, h)$ の導出に成功した (Fukushima, 2008, AJ, 136, 1728)。新変数のうち H と h はアンドワイエ正準変数と同じで、 $Z \equiv G$ であり、 S は最小主慣性モーメント A と運動エネルギー T から $S \equiv \sqrt{2AT}$ と定義される。残りは正準変換の母関数

$$W(S, Z; \ell, g) = Zg + \int_{\pi/2}^{\ell} \left[\sqrt{\frac{(a \sin^2 \theta + b \cos^2 \theta) Z^2 - a S^2}{(a - c) \sin^2 \theta + (b - c) \cos^2 \theta}} \right] d\theta, \quad \text{ただし } a \equiv \frac{1}{A}, \quad b \equiv \frac{1}{B}, \quad c \equiv \frac{1}{C},$$

から偏微分によって $s \equiv (\partial W / \partial S)_{Z, \ell, g}$ および $z \equiv (\partial W / \partial Z)_{S, \ell, g}$ と計算される。詳細は上記論文に譲るが s の表現には第 1 種不完全楕円積分が、また z の表現には、さらに第 3 種不完全楕円積分が現れる。この正準要素により、ハミルトニアン \mathcal{H} は、 U をポテンシャル・エネルギーとして $\mathcal{H} = (aS^2)/2 + U$ と非常に簡単に表現される。無摂動時には $U = 0$ より、正準運動方程式は容易に解ける。実際、 S, Z, H, z, h は積分定数となり s は時間の線形関数となる。つまり、新正準変数は自転要素である。また、新変数とアンドワイエ変数の変換は順逆いずれも陽的であり、楕円関数および不完全楕円積分で表される。これは Sadov や Kinoshita の正準要素に比べて大きな利点である。