

磁石振り子シミュレータ PEM

牧野真人

平成 32 年 9 月 12 日

目 次

第 1 章	はじめに	5
第 2 章	記号など	7
第 3 章	理論	9
3.1	基礎方程式	9
第 4 章	シミュレーション方法	11
第 5 章		13

第1章 はじめに

シミュレーションエンジン PEM についての説明をする。PEM は力学に
関してのシミュレーションを行う。力学のシミュレーションであるから、
力 F を受ける質量 m の物体が加速度 a で運動するニュートンの運動方
程式

$$ma = F \quad (1.1)$$

が基礎になる。しかし、PEM では、回転の運動方程式を中心に解く。コ
マ、振り子のように、一様重力場中で一固定点を持った剛体の回転の問題
を解く。特に、剛体は、磁石を持つとして、磁気ダイポールをもち、
外磁場やダイポール同士で相互作用する。

剛体の運動は、オイラー角あるいは、四元数を用いて計算されることが
多いが PEM では、粒子固定の直交座標系 u_1, u_2, u_3 を計算していく。厳
密解を解くなどの場合は、オイラー角は有用であるし、四元数は、分子動
力学シミュレーションのような多数の多体問題を解く場合は効率が高い。
一方で、私の感覚であるが、粒子固定の直交座標系で計算する場合は、分
かりやすい。そのため、ここでは、粒子固定の直交座標系を用いる。

さらに、他に見られない特徴として回転微分演算子

$$\mathcal{R} = \sum_{i=1,2,3} \mathbf{u}_i \times \frac{\partial}{\partial \mathbf{u}_i} \quad (1.2)$$

を用いる。

第2章 記号など

第3章 理論

3.1 基礎方程式

実験室が基底ベクトル e_x, e_y, e_z で記述される空間とする。ここで、 $e_i \cdot e_j = \delta_{ij}$, ($i, j = x, y, z$) である。右手系として $e_i \times e_j = e_{ijk} e_k$ である。ある一体の剛体を考える。この剛体は剛体に固定された基底ベクトル u_1, u_2, u_3 で剛体の方向を定義する。この場合も $u_i \cdot u_j = \delta_{ij}$, ($i, j = 1, 2, 3$) である。トルク T が与えられた際、角運動量 L の時間微分で与えられる。

$$\frac{dL}{dt} = T \quad (3.1)$$

また、剛体の角速度 ω は、剛体の慣性モーメントテンソル I として

$$I \cdot \omega = L \quad (3.2)$$

となる。慣性モーメントテンソルは、時間に応じて変化する。しかし、慣性モーメントテンソルはあらかじめ、粒子に固定した座標系で計算するほうが便利である。そのため、慣性モーメントテンソルは、次のようにする。

$$I(t) = \sum_{i,j=1,2,3} I_{ij} u_i(t) u_j(t) \quad (3.3)$$

I_{ij} は時間に依存しない定数である。粒子固定の座標系で最初に求めておけばよい。一方で、行列 I_{ij} の逆行列を $(I^{-1})_{ij}$ とすると角速度は

$$\omega = \sum_{i,j=1,2,3} (I^{-1})_{ij} L \cdot u_i u_j \quad (3.4)$$

となる。これから、

$$\frac{du_i}{dt} = \omega \times u_i \quad (3.5)$$

となる。

トルク T が与えられると式 (3.1) より角運動量 L の時間発展を計算する。次にあらかじめ計算していた慣性モーメントテンソル I_{ij} をもとに、式 (3.4) より角速度 ω を計算する。そして、式 (3.5) より、剛体に固定された基底ベクトル u_i を計算することで粒子の向きが計算されていく。このようにして、剛体の運動を計算していくのが、本シミュレータである。

3.2 慣性モーメントテンソル

慣性モーメントテンソルは、

$$\boldsymbol{I} = \rho \int_V (r^2 \boldsymbol{\delta} - \boldsymbol{r} \boldsymbol{r}) dV \quad (3.6)$$

第4章 シミュレーション方法

第5章