アメリカンフットボールの投球軌道シミュレーション

理学専攻 情報科学コース 駒崎 真以美

1 はじめに

球を扱うスポーツでは、その球を扱う技術が試合の 勝敗を大きく分ける.球の大きさ、形、利用方法など は各スポーツにより様々であるが、野球やサッカーな どのメジャースポーツに関しては多くの研究がすでに 行われている.そのどちらも球を投げる、もしくは蹴 る際には周囲の状況に応じて投げ方や蹴り方を変化さ せる必要がある.投げ方や蹴り方の影響でボール周り の流れやボールにかかる圧力変化も大きく変わると考 えられる.

日本ではあまりメジャーではないがアメリカンフット ボールは屋外スポーツでありながらパスのコントロー ルが重要な競技である.4回のプレーで10ヤード(約 10m)以上距離を稼がなければ攻守交代となるため, 長距離のパスを成功させることが得点に繋がる.投手 はプレーが始まり数秒で状況判断をしてパスをする必 要がある.そのためパスのコントロールが非常に重要 になる.[3]

本研究では、屋外スポーツであり、かつ楕円体のボー ルを遠方へパスすることでゴールラインへと近づけて いく、アメリカンフットボールの投球軌道についてボー ル周りの空気の流体計算と剛体計算を連成させたシミュ レーションを行って解析した.

2 格子生成

格子数を $61 \times 126 \times 102$ とした球座標 $(\mathbf{r}, \theta, \phi)$ を ベースとし、それを原点からの距離方向に適正に伸縮 させることによりボールまわりの計算格子を作成した. (Fig.1,Fig.2)

(r:原点からの距離, θ:経度, φ:緯度)

このときボールの表面上から外の空間に向かって格 子幅が広くなるような格子を用いている.なお最小格 子幅は(短軸を1としたとき)0.01である.また経度 は3度,緯度は2度間隔になっている.



Fig 1 surface grid on the ball



3 計算方法

無次元化した連続の式と Navier-Stokes 方程式を使 用する.この際格子生成に用いた球座標を一般座標に 変換し計算を行っている.

連続の式

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \tag{1}$$

Navier-Stokes 方程式

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} = -\frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{\operatorname{Re}} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right)$$
(2)

$$\frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} = -\frac{\partial p}{\partial y} + \frac{1}{\operatorname{Re}} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} \right) - g \qquad (3)$$

$$\frac{\partial w}{\partial t} + u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} = -\frac{\partial p}{\partial z} + \frac{1}{\operatorname{Re}} \left(\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial z^2} \right) \qquad (4)$$

ここで u,v,w はそれぞれ流速の x,y,z 方向成分を示 している.

p:圧力,*Re*:レイノルズ数

ボールの軌道は y=0 の両面にあると仮定した. この ときボールの重心は

ニュートンの運動方程式

$$m\frac{du}{dt} = D_x \tag{5}$$

$$m\frac{dw}{dt} = D_z - mg \tag{6}$$

に従う.

 D_x, D_z は流体計算から求めた各方向にかかる抵抗 g は重力加速度, m は質量を表す. 本研究では, g=9.8 $[m/s^2]$ m=400 [g] とした. ボールの回転軸は z 方向を向いていると仮定した. このときボールの傾斜角 θ は

オイラーの運動方程式

$$I\frac{\partial^2\theta}{\partial t^2} = N \tag{7}$$

に従う. *I* は慣性モーメント, *N*:流体計算から求めた *y* 軸まわりのトルクを表す.

Fig 2 Grids in the symmetrical plane including ball seams

4 解法

上記の (1)~(4) 式をフラクショナルステップ法を用 いて解いた.ただし,時間発展にオイラー陰解法を用 いた.[1] なお,これらの式は前述したように球座標を ベースに,一般座標を組み合わせて変換し計算を行っ た。*Re*=20000 でシミュレーションした. また,(5)~(7) 式を 2 次精度のルンゲ・クッタ法を用

 $\operatorname{WC}(0)$ $\operatorname{WC}(0)$

5 結果および考察

まず,投球後のボールの空中での状態について着目 した.

それぞれ投球 直後 t=0(Fig.3), t=5(Fig.4), t=10(Fig.5)の状態を表す.投球方向は画像右向 きに投げる.時間が経つに連れ時計周りに回転するこ とが分かった.本来アメフトボールは長軸を軸として 回転をかけて投球する.これによりジャイロ効果が見 られ図のような回転が起こらなくなるが,本研究では この自転をかけていないため,このように回転する結 果が得られた.





Fig 4 t=5



Fig 5 t=10

次にボールにかかる抵抗係数値の比較結果を以下の グラフで示す (Fig.6). 楕円型球体では球体のように抵 抗係数値が安定しないことが分かった.





アメフトボールを投球時の初期条件は以下のように し、ボールの投球軌道についての計算結果 (Fig.7) を 示す.

$$\begin{cases}
高さ: h = 2.0[m] \\
初速度: v = 30.0[m/s] \\
迎角: \theta = 30
\end{cases}$$
(8)

グラフ赤線が楕円球体の軌道, グラフ青線が同条件で の球体の軌道である.これよりアメフトボールのよう な楕円球体では普通の球体より飛距離が落ちることが 分かった.しかしながら,ボールの高さの最高点など に違い大きな差は見られず,それまでの軌道もほぼ同 じことから,落下時にかかる抵抗に球体と楕円型球体 での差が大きくなると考えられる.



Fig 7 Pitching track

次に、迎角変化による投球軌道について調べた.以下のグラフ (Fig.8) では迎角 θ =0,10,20,30 を比較したものである.迎角が大きくなるにつれて飛距離、最高点も伸びることが分かった.また、迎角が 30 度のときは迎角 0 度の場合よりも約 3 倍ほど飛距離が伸びることが分かった.一方で迎角 0 度と 10 度では最高点は 0.1m 程の差であるのに対し、飛距離は 5m 程伸びることが分かった.



Fig 8 Pitching track

6 参考文献

参考文献

- [1] 河村哲也 「数値シミュレーション入門」 サイエンス社, 2006.
- [2] Schlichting Hermain Boundary-Layer Theory springer, 2003.
- [3] 大橋誠 「よくわかるアメリカンフットボール」 実業之日本社, 2011.