Министерство образования и науки Российской Федерации Федеральное государственное автономное образовательное учреждение высшего образования

САНКТ-ПЕТЕРБУРГСКИЙ НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ ИТМО

Факультет систем управления и робототехники

Отчет по проектной работе

по теме "Движение вращающегося мяча в воздухе с учетом эффекта Магнуса"

по дисциплине "Механика"

Выполнили: студенты

Нечаева А.А. Попов В.?.

Преподаватель: Смирнов Александр Витальевич

1 Построение математической модели

1.1 Эффект Магнуса

Эффект Магнуса - физическое явление, возникающее при обтекании вращающегося тела потоком жидкости или газа. Возникающая сила - результат воздействия таких физических явлений, как эффект Бернулли и образования пограничного слоя в среде вокруг обтекаемого объекта, - действует на тело перпендикулярно направлению потока. Эффект описан немецким физиком Генрихом Магнусом в 1853 году.

Вращающийся объект создает вокруг себя вихревое движение, с одной стороны направление вихря совпадает с направлением обтекающего потока, с другой - противоположно, следовательно, скорость движения среды с одной стороны повышается, с другой - уменьшается. Согласно уравнению Бернулл: чем меньше скорость, тем выше давление. Возникающая разность давлений вызывает возникновение поперечной силы, вектор которой направлен от стороны, где направления вращения и потока противоположны, стороне с сонаправленными. Явление иллюстрирует рисунок 1.

рисунок 1

1.2 Вывод уравнений и формул

Обозначим начальные условия полета мяча:

- 1. Мяч *абсолютно твёрдое тело*, то есть будем считать, что *взаимное рас*положение точек мяча не меняется с течением времени, деформацией во время полета пренебрежем
- 2. Известные параметры мяча: радиус (R) и масса (m)
- 3. Также заданы начальные значения угловой $(\omega_{\mathbf{0}})$ и линейной скоростей $(\mathbf{v_0})$
- 4. Задана некоторая плотность газа среды, в которой происходит полет мяча (ρ)

Запишем закон Ньютона в общем виде

$$\vec{F} = m \cdot \vec{a} \tag{1}$$

Далее распишем силы, действующие на мяч в процессе полета

$$\vec{F}_{\text{тяжести}} + \vec{F}_{\text{Магнуса}} = m \cdot \vec{a} \tag{2}$$

Пусть шар находится в потоке набегающего не него идеального газа. Скорость потока на бесконечности \vec{u}_{∞} . Чтобы сымитировать вращение шара, введем циркуляцию скорости Γ вокруг него. Исходя из закона Бернулли, можно получить, что полная сила, действующая в таком случае на шар, равна:

$$\vec{R} = -\rho \vec{\Gamma} \times \vec{u}_{\infty} \,, \tag{3}$$

где $\vec{u}_{\infty} = -\vec{v}\;(v$ – линейная скорость мяча); Γ вычислим как

$$\Gamma = \oint_{L} v_{\tau} dS \,, \tag{4}$$

 v_{τ} – проекция скорости на касательную к этой кривой, dS – элемент длины кривой. В случае шара запишем Запишем формулу для вычисления силы Магнуса в общем виде:

$$\Gamma = \int_{-R}^{R} 2\pi\omega (R^2 - x^2) dx = 2\pi\omega \left(R^2 x - \frac{x^3}{3} \right) \Big|_{-R}^{R} =$$

$$= 2\pi\omega \left(R^3 - \frac{R^3}{3} + R^3 - \frac{R^3}{3} \right) = 4\pi\omega \frac{2R^3}{3} = \frac{8\pi\omega}{3} R^3, \quad (5)$$

где R – радиус шара, ω – заданная угловая скорость вращения мяча. Будем считать, что вектор угловой скорости задан вдоль 1 оси – оси Z. Тогда запишем формулу для вычисления силы Магнуса:

$$\vec{F}_{\text{Marhyca}} = -\rho \vec{\Gamma} \times \vec{u}_{\infty} = -\rho \frac{8\pi \vec{\omega}}{3} R^3 \times -\vec{v} = \frac{8\pi}{3} \rho R^3 \vec{\omega} \times \vec{v}$$
 (6)

Выведем формулу для силы Магнуса, пусть Δp - возникающая разность давлений на стороны шара, S - площадь половины шара, k - коэффициент подъемной силы (для шара около 0.6), тогда

$$F_{\text{Marhyca}} = \Delta p \cdot S \cdot k = 2\pi \cdot R^2 \cdot \Delta p \cdot k \tag{7}$$

Применим следствие из уравнения Бернулли $\Delta p = \frac{\rho}{2} \left(v_1^2 - v_2^2\right)$ и обозначим за v линейную скорость тела относительно среды, $v_{\rm n}$ - набегающего потока, получим

$$F_{\text{Магнуса}} = 2\pi \cdot R^2 \cdot \frac{\rho}{2} v v_{\pi} \cdot k = 0.6\pi \rho R^2 v v_{\pi}$$
 (8)

Запишем формулу для силы, создаваемой эффектом Магнуса в векторной форме

$$\vec{F}_{\text{Marhyca}} = 0.6\pi \rho R^2 v v_{\text{II}} \cdot \frac{\vec{v}_{\text{II}} \times \vec{\omega}}{v_{\text{II}} \cdot \omega} = 0.6\pi \rho R^2 v \cdot \frac{\vec{v}_{\text{II}} \times \vec{\omega}}{\omega}$$
(9)

Получим уравнение, описывающее движение мяча

$$m\vec{g} + 0.6\pi\rho R^2 v \cdot \frac{\vec{v}_{\pi} \times \vec{\omega}}{\omega} = m\vec{a}$$
 (10)

В общем случае будем рассматривать движение мяча в Декартовой системе координат, в трехмерном пространстве, тогда проекции на оси $X,\,Y$ и Z соотвественно

$$0.6\pi\rho R^2 v \cdot \frac{(\vec{v}_{\pi} \times \vec{\omega})_x}{\omega} = ma_x, v_x = v_0 sin(\alpha) \cdot cos(\beta) \quad (11)$$

$$0.6\pi\rho R^2 v \cdot \frac{(\vec{v}_{\pi} \times \vec{\omega})_y}{\omega} = ma_y, v_y = v_0 sin(\alpha) \cdot sin(\beta) \quad (12)$$

$$mg + 0.6\pi \rho R^2 v \cdot \frac{(\vec{v}_{\pi} \times \vec{\omega})_z}{\omega} = ma_z, v_z = v_0 cos(\alpha)$$
 (13)

Перейдем к уравнениям для угловой скорости вращения мяча ω , в частности, найдем выражения для разложения $(\vec{v}_{\rm n} \times \vec{\omega})$ по единичным векторам, задающим оси координат, \vec{i} , \vec{j} и \vec{k}

$$(\vec{v}_{\Pi} \times \vec{\omega}) = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ v_{\Pi_x} & v_{\Pi_y} & v_{\Pi_z} \\ \omega_x & \omega_y & \omega_z \end{vmatrix} = \vec{i} \begin{vmatrix} v_{\Pi_y} & v_{\Pi_z} \\ \omega_y & \omega_z \end{vmatrix} - \vec{j} \begin{vmatrix} v_{\Pi_x} & v_{\Pi_z} \\ \omega_x & \omega_z \end{vmatrix} + \vec{k} \begin{vmatrix} v_{\Pi_x} & v_{\Pi_y} \\ \omega_x & \omega_y \end{vmatrix} =$$

$$= \vec{i} \left(v_{\Pi_y} \omega_z - \omega_y v_{\Pi_z} \right) + \vec{j} \left(\omega_x v_{\Pi_z} - v_{\Pi_x} \omega_z \right) + \vec{k} \left(v_{\Pi_x} \omega_y - \omega_x v_{\Pi_y} \right) \rightarrow$$

$$\rightarrow (\vec{v}_{\Pi} \times \vec{\omega})_x = v_{\Pi_y} \omega_z - \omega_y v_{\Pi_z}$$

$$(\vec{v}_{\Pi} \times \vec{\omega})_y = \omega_x v_{\Pi_z} - v_{\Pi_x} \omega_z$$

$$(\vec{v}_{\Pi} \times \vec{\omega})_z = v_{\Pi_x} \omega_y - \omega_x v_{\Pi_y}$$

$$(14)$$

Перейдем к дифференциальному виду уравнений проекций движения мяча на оси координат

$$0.6\pi \rho R^2 v \cdot \frac{v_{\pi_y} \omega_z - \omega_y v_{\pi_z}}{\sqrt{\omega_x^2 + \omega_y^2 + \omega_z^2}} = mx''$$
 (15)

$$0.6\pi\rho R^2 v \cdot \frac{\omega_x v_{\pi_z} - v_{\pi_x} \omega_z}{\sqrt{\omega_x^2 + \omega_y^2 + \omega_z^2}} = my''$$
 (16)

$$mg_z + 0.6\pi \rho R^2 v \cdot \frac{v_{\pi_x} \omega_y - \omega_x v_{\pi_y}}{\sqrt{\omega_x^2 + \omega_y^2 + \omega_z^2}} = mz''$$
 (17)

Запишем также начальные условия задачи, координаты мяча – положение его центра масс во времени

$$\begin{cases} (x(0), y(0), z(0)) = (0, 0, 0) \\ v_x(0) = v_{0x} \\ v_y(0) = v_{0y} \\ v_z(0) = v_{0z} \\ \omega_x(0) = 0 \\ \omega_y(0) = 0 \\ \omega_z(0) = \omega_0 \end{cases}$$
(18)

1.3 Решение дифференциальных уравнений

Найдем зависимости x(t), y(t), z(t), решив соотвествующую систему дифференциальных уравнений.

Будем считать, что ветра нет, поэтому скорость потока противоположна по направлению изменению линейной координаты мяча вдоль соответствующей оси $v_{\Pi_i} = -i'$.

$$\begin{cases}
-0.6\pi\rho R^2 v \cdot y' = mx'' \\
0.6\pi\rho R^2 v \cdot x' = my'' \\
-mg = mz''
\end{cases}$$
(19)

Тогда элементарно

$$z(t) = -\frac{gt^2}{2} + C_1 \cdot t + C_2 \tag{20}$$

Будем считать, что мяч запускается с земли, то есть $z(0)=C_2=0$. Несложно заметить, что коэффициент C_1 соотвествует проекции линейной скорости мяча на ось z, так $C_1=v_0cos\left(\alpha\right)$. Тогда зависимости координаты z(t) будет соотвествовать выражение

$$z(t) = v_0 \cos(\alpha) \cdot t - \frac{gt^2}{2} = v_{0_z} \cdot t - \frac{gt^2}{2}$$
 (21)

Решение системы дифференциальных уравнений найдем, выразив поочередно x через y и соотвественно наоборот.

$$\begin{cases} -0.6\pi\rho R^2 v \cdot y' = mx'' \\ 0.6\pi\rho R^2 v \cdot x' = my'' \end{cases} \to \begin{cases} y' = -\frac{mx''}{0.6\pi\rho R^2 v} \\ \left(0.6\pi\rho R^2 v\right)^2 \cdot x' = -m^2 x'' \end{cases}$$
(22)

Отсюда получаем

$$x(t) = C_2 \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C_1 \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C \tag{23}$$

Аналогичное выражение получаем для у

$$y(t) = C_5 \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C_4 \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C_3 \tag{24}$$

$$\begin{cases} x(0) = C_1 + C = 0 \to x(t) = C_2 \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) - C\cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C \\ y(0) = C_4 + C_3 = 0 \to y(t) = C_5 \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) - C_3 \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C_3 \end{cases}$$
(25)

$$\begin{cases} x'(t) = C_2 \frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m} \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C \frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m} \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) \\ y'(t) = C_5 \frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m} \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C_3 \frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m} \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) \end{cases}$$
(26)

$$\begin{cases} x'(0) = C_2 \frac{0.6\pi \rho R^2 v}{m} = v_{x_0} \to C_2 = \frac{v_{x_0} m}{0.6\pi \rho R^2 v} \\ y'(0) = C_5 \frac{0.6\pi \rho R^2 v}{m} = v_{y_0} \to C_5 = \frac{v_{y_0} m}{0.6\pi \rho R^2 v} \end{cases}$$
(27)

$$\begin{cases} x''(t) = -C_2 \left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m}\right)^2 \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m}\right)^2 \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) \\ y''(t) = -C_5 \left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m}\right)^2 \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + C_3 \left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m}\right)^2 \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) \end{cases}$$
(28)

$$\begin{cases} x''(0) = C \left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m}\right)^2 = \omega^2 \cdot R \\ y''(0) = C_3 \left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v}{m}\right)^2 = -\omega^2 \cdot R \end{cases} \to \begin{cases} C = \frac{\omega^2}{\left(\frac{0.6\pi\rho v}{m}\right)^2 R^3} \\ C_3 = -\frac{\omega^2}{\left(\frac{0.6\pi\rho v}{m}\right)^2 R^3} \end{cases}$$
(29)

Для упрощения рассчета будем считать, что $v=v_0,\,\omega=\omega_0$ Запишем, полученные функции для координат x и y

$$\begin{cases} x(t) = \frac{v_{x_0}m}{0.6\pi\rho R^2 v} \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) - \frac{\omega^2}{\left(\frac{0.6\pi\rho v}{m}\right)^2 R^3} \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + \frac{\omega^2}{\left(\frac{0.6\pi\rho v}{m}\right)^2 R^3} \\ y(t) = \frac{v_{y_0}m}{0.6\pi\rho R^2 v} \sin\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) + \frac{\omega^2}{\left(\frac{0.6\pi\rho v}{m}\right)^2 R^3} \cos\left(\frac{0.6\pi\rho R^2 v \cdot t}{m}\right) - \frac{\omega^2}{\left(\frac{0.6\pi\rho v}{m}\right)^2 R^3} \end{cases}$$

$$(30)$$

2 Моделирование процесса

2.1 Общие сведения

Исходные данные программы:

- 1. Масса мяча (по футбольным стандартам) $\mathbf{m} = \mathbf{0.450} \; \mathbf{\kappa r}$
- 2. Радиус мяча (при длине окружности около 70 см) ${f R}={f 0.11}$ м
- 3. Плотность воздуха (при $T=15C^{\rm o}$) $\rho=1.225\frac{{\rm KF}}{{\rm m}^3}$
- 4. Координаты начальной точки запуска мяча (0,0,0)

Данные вводимые пользователем:

- 1. Проекции линейной скорости на оси x, y, z, ограничение: $v_{z_0} > 0$
- 2. Значение угловой скорости ω , примечание: по умолчанию вектор угловой скорости направлен вдось оси z
- 3*. Задание ширины препятствия(?)

Выходные данные:

- 1. Для первой части эксперимента с заданными линейной и угловой скоростями выводится графическое представление полета на плоскости xy
- 2. Для эксперимента с заданным препятствием выводятся подходящие значения угловой и линейных скоростей, которые необходимо задать, чтобы обойти препятствие

2.2 Написание программы

Программа написана на языке $Python\ 3$ с использованием библиотеки Manim.