

Наклонное поперечное магнитное поле

В простейшем случае, когда стенки, ограничивающие стационарное равномерное плоскопараллельное течение, являются непроводящими, эта задача была решена Гартманом в 1937 году. Было выявлено, что в каналах прямоугольного сечения образуются сдвиговые слои, которые впоследствии стали называть гартмановскими. Эти слои образуются как у стенок, нормальных приложеному полю, так и параллельных к нему. В настоящее время имеется ряд частных случаев, довольно обстоятельно изученных на основе аналитических решений и численных исследований. Некоторые из них детально изложены в работах [1,2]. Однако решение задачи при произвольной ориентации поперечного магнитного поля к сторонам сечения и произвольном сочетании проводимости стенок пока мало исследовано [3,4]. В этих работах рассмотрено ламинарные магнитогидродинамические течения, работе посвященных турбулентному течению в таких каналах не имеется. Предлагается модель турбулентного течения проводящей жидкости в канале при наличии наклонного поперечного магнитного поля.

$$\begin{aligned}
 u_1 u_2 \frac{\partial U_1}{\partial x_2} + u_1 u_3 \frac{\partial U_1}{\partial x_3} + \frac{k \sqrt{E}}{2l} \left(u_1^2 - \frac{2}{3} E \right) + \frac{c}{3} \frac{E^{3/2}}{l} + N u_1^2 = 0, \\
 \frac{c}{3} \frac{E^{3/2}}{l} + \frac{k \sqrt{E}}{2l} \left(u_2^2 - \frac{2}{3} E \right) + N u_2^2 \sin \alpha = 0, \\
 \frac{c}{3} \frac{E^{3/2}}{l} + \frac{k \sqrt{E}}{2l} \left(u_3^2 - \frac{2}{3} E \right) + N u_3^2 \cos \alpha = 0, \\
 u_2^2 \frac{\partial U_1}{\partial x_2} + \frac{k \sqrt{E}}{l} u_1 u_2 + N u_1 u_2 \sin \alpha = 0, \\
 u_3^2 \frac{\partial U_1}{\partial x_3} + \frac{k \sqrt{E}}{l} u_1 u_3 + N u_1 u_3 \cos \alpha = 0, \\
 u_2 u_3 = 0.
 \end{aligned}$$

Решение системы находится для угла 45 градусов, так как нахождение решения для произвольного угла встречает определенные трудности в нахождении Ψ .

Как и прежде решение системы запишем в виде двух сомножителей. Первый из них с индексом “0” обозначает соответствующую величину для однородной среды. Второй сомножитель Ω_i учитывает влияние магнитного поля на течение и является функцией числа Стюарта St :

$$\begin{aligned}
 E = E_0 \psi^2, \quad u_1^2 = (u_1^2)_0 \cdot \Omega_1, \quad u_2^2 = (u_2^2)_0 \cdot \Omega_2, \quad u_3^2 = (u_3^2)_0 \cdot \Omega_3, \\
 u_1 u_2 = (u_1 u_2)_0 \cdot \Omega_4, \quad u_1 u_3 = (u_1 u_3)_0 \cdot \Omega_5,
 \end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned}
 E_0 &= \frac{1}{c^{2/3}} l^2 \left(\left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right)^2 + \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right)^2 \right) \\
 (u_1^2)_0 &= 2l^2 \left(\left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right)^2 + \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right)^2 \right),
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
(u_2^2)_0 &= l^2 \left(\left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right)^2 + \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right)^2 \right) \\
(u_3^2)_0 &= l^2 \left(\left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right)^2 + \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right)^2 \right) \\
(-u_1 u_2)_0 &= l^2 \sqrt{\left(\left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right)^2 + \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right)^2 \right)} \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right) \\
(-u_1 u_3)_0 &= l^2 \sqrt{\left(\left(\frac{\partial U_1}{\partial x_2} \right)^2 + \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right)^2 \right)} \left(\frac{\partial U_1}{\partial x_3} \right) \\
\Omega_1 &= \frac{\psi^2}{c^{2/3}} - \frac{\psi^3}{\sqrt{\alpha} \psi + \sqrt{2} \frac{1}{\alpha} St}, \\
\Omega_2 = \Omega_3 &= \frac{\psi^3}{\frac{1}{\sqrt{\alpha}} \psi + \sqrt{2} \frac{1}{\alpha} St} \\
\Omega_4 = \Omega_5 &= \frac{\psi^3}{\left(\psi \frac{1}{\sqrt{\alpha}} + \sqrt{2} \frac{1}{\alpha} St \right) \left(\psi \frac{1}{\sqrt{\alpha}} + \frac{\sqrt{2}}{2} \frac{1}{\alpha} St \right)}, \\
\psi &= \left(-\frac{\delta}{2} + \sqrt{\Theta} \right)^{1/3} + \left(-\frac{\delta}{2} - \sqrt{\Theta} \right)^{1/3} - St \left(\frac{\sqrt{2}}{2} \frac{1}{\sqrt{\alpha}} + \frac{2}{3} \frac{1}{c^{2/3}} - \frac{2}{3} \left(1 - \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \sqrt{\alpha} \right), \\
\Theta &= \left(\frac{\eta}{3} \right)^3 + \left(\frac{\delta}{2} \right)^2, \quad \delta = 2 \left(\frac{\theta}{3} \right)^3 - \frac{\theta}{3} \gamma + \zeta, \\
\eta &= -\frac{\theta^3}{3} + \gamma, \\
\theta &= St \left(\frac{3\sqrt{2}}{2} \frac{1}{\sqrt{\alpha}} + 2 \frac{1}{c^{2/3}} - 2 \left(1 - \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \sqrt{\alpha} \right), \\
\gamma &= -1 + St^2 \left(\frac{1}{\alpha} + 3\sqrt{2} \frac{1}{\sqrt{\alpha}} \frac{1}{c^{2/3}} - \sqrt{2} \left(1 - \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \right), \\
\zeta &= 2 \frac{1}{\alpha} \frac{1}{c^{2/3}} St^3.
\end{aligned}$$