

PENGARUH PANAS TERHADAP ALIRAN KONVEKSI BEBAS YANG MELALUI SEBUAH BOLA BERPORI

Oleh Mohamad Tafrikan (1213201051)

Dosen Pembimbing : 1. Prof. Dr. Basuki Widodo, M.Sc. 2. Dr. Chairul Imron, MI.Komp.

JURUSAN MATEMATIKA INSTITUT TEKNOLOGI SEPULUH NOVEMBER SURABAYA 2015

PENDAHULUAN

• Fenomena aliran fluida konveksi bebas



Gambar 1. Model fisik aliran konveksi bebas yang melalui sebuah bola berpori

Metodologi Penelitian



Persamaan Pembangun dimensional



Persamaan Pembangun dimensional

 $\frac{\partial}{\partial \bar{x}}(\bar{r}\bar{u}) + \frac{\partial}{\partial \bar{y}}(\bar{r}\bar{v}) = 0$

(1)

(2)

(3)

Persamaan

kontinuitas

$$\begin{split} \bar{u}\frac{\partial\bar{u}}{\partial\bar{x}} &+ \bar{v}\frac{\partial\bar{u}}{\partial\bar{y}} \\ &= \bar{v}\left[\frac{\partial^2\bar{u}}{\partial\bar{x}^2}\right] - \frac{k_0}{\rho} \left[\bar{u}\left(\frac{\partial^3\bar{u}}{\partial\bar{x}^3\bar{y}^2}\right) + \bar{v}\frac{\partial^3\bar{u}}{\partial\bar{y}^3} - \frac{\partial\bar{u}}{\partial\bar{y}}\left(\frac{\partial^2\bar{u}}{\partial\bar{y}\partial\bar{x}}\right) + \frac{\partial\bar{u}}{\partial\bar{x}}\left(\frac{\partial^2\bar{u}}{\partial\bar{y}^2}\right)\right] \\ &+ g\beta(\bar{T} - \bar{T}_{\infty})\sin\left(\frac{\bar{x}}{\bar{a}}\right) - \frac{\nu}{K^*}\bar{u} \end{split}$$

Persamaan Energi

 \overline{u}

$$\bar{u}\frac{\partial\bar{T}}{\partial\bar{x}} + \bar{v}\frac{\partial\bar{T}}{\partial\bar{y}} = \alpha \frac{\partial^2\bar{T}}{\partial\bar{y}^2} + Q_0(\bar{T} - \bar{T}_\infty)$$
$$\bar{u} = \bar{v} = 0, \frac{\partial\bar{T}}{\partial\bar{y}} = -\frac{q_w}{k} pada \ \bar{y} = 0$$
$$= 0, \frac{\partial\bar{u}}{\partial\bar{y}} = 0, \qquad \bar{T} = \bar{T}_\infty \quad pada \ \bar{y} \to \infty$$

Persamaan Non-dimensional

Parameter non-dimensi

$$v = \frac{a}{v}Gr^{-\frac{1}{4}}\overline{v}$$
$$\theta = \frac{(\overline{r} - \overline{T_{\infty}})}{\left(\frac{q_{w}a}{k}\right)}$$
$$x = \frac{\overline{x}}{a}$$
$$y = Gr^{\frac{1}{4}}\left(\frac{\overline{y}}{a}\right)$$
$$u = \frac{a}{v}Gr^{-\frac{1}{2}}\overline{u}$$
$$r = \frac{\overline{r}}{a}$$

(4)

Persamaan Non-dimensional

Persamaan Momentum

$$\frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \theta \sin x - K \left[u \frac{\partial^3 u}{\partial x \partial y^2} + v \frac{\partial^3 u}{\partial y^3} - \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right] - P u \qquad (5)$$

Dengan K =
$$\frac{k_0}{\rho} \frac{Gr^{1/2}}{a^2} dan P = \frac{a^2}{Gr^{1/2}K^*}$$

Persamaan Energi

$$u\frac{\partial\theta}{\partial x} + v\frac{\partial\theta}{\partial y} = \frac{1}{Pr}\frac{\partial^2\theta}{\partial y^2} + \gamma\theta$$
(6)

dengan $Pr = \frac{v}{\alpha} \operatorname{dan} \gamma = \frac{a^2 Q_0}{v \rho C_p G r^{\frac{1}{2}}}$ berturut-turut adalah bilangan Prandtl dan *heat generation*.

Dengan kondisi batas :

$$u = v = 0, \frac{\partial \theta}{\partial y} = -1$$
 untuk $y = 0$
 $u = 0, \ \frac{\partial u}{\partial y} = 0, \theta = 0$ untuk $y \to \infty$

(7)

Untuk mentransformasi persamaan non-dimensi ke persamaan no-singular, maka digunakan *stream function* yang didefiniskan sebagai berikut.

$$\psi = xr(x)f(x, y), \theta = \theta(x, y)$$

$$u = \frac{1}{r}\frac{\partial\psi}{\partial y}, v = -\frac{1}{r}\frac{\partial\psi}{\partial x}$$
Dengan $r(x) = \sin x$, sehingga didapatkan :
$$u = x\frac{\partial f}{\partial y},$$

$$v = -\frac{f}{r}(r + x\cos x) - x\frac{\partial f}{\partial x}$$
Sehingga didapat persamaan non-singular sebagai berikut :

$$f'^{2} - 2ff'' = f''' + \theta - K \left[2f'f''' - 2ff'''' - (f'')^{2} \right] - Pf'$$
(8)

dan

$$-2f\theta' = \frac{1}{Pr}\theta'' + \gamma\theta \tag{9}$$

Dengan kondisi batas :

$$f(0) = f'(0) = 0, \theta'(0) = -1 \quad untuk \ y = 0$$

$$f'(\infty) = f''(\infty) = 0, \theta(\infty) = 0 \quad untuk \ y \to \infty$$
 (10)

Diskritisasi

Dengan menggunakan metode beda hingga pusat, maka didapat hasil diskritasi dari Persamaan (8), (9), dan (10) sebagai berikut:

$$t_{1}f_{i+2}f_{i+1} - 4t_{1}f_{i}f_{i+2} - t_{1}f_{i+2}f_{i-1} + t_{2}f_{i+1}^{2} + t_{3}f_{i}f_{i+1} - \left(\frac{B}{2}\right)f_{i-1}f_{i+1} - t_{1}f_{i-2}f_{i+1} + t_{4}f_{i}^{2} + t_{3}f_{i}f_{i-1} - 4t_{1}f_{i}f_{i-2} + t_{2}f_{i-1}^{2} + t_{1}f_{i-2}f_{i-1} + t_{5}f_{i+1} - t_{5}f_{i+1} - t_{5}f_{i-1} + \left(\frac{C}{2}\right)f_{i-2} - \theta_{i} = 0$$

$$(11)$$

Dan

$$(Af_i - B1)\theta_{i-1} - (Af_i + B1)\theta_{i+1} + (2B1 - \gamma)\theta_i = 0$$
(12)

1->

Dengan kondisi batas :

$$\begin{aligned} f_{i} &= 0, \quad f_{i+1} = f_{i-1}, \quad \theta_{i+1} = -2\Delta y + \theta_{i-1} \\ f_{i+1} &= f_{i-1}, \quad f_{i+1} = 2f_{i} - f_{i-1}, \quad \theta_{i} = \theta_{i-1} - \Delta y, \quad \theta_{i} = 0 \end{aligned} \tag{13}$$

Dengan
$$A &= \frac{1}{\Delta y}, \quad B = \frac{1}{\Delta y^{2}}, \quad C = \frac{1}{\Delta y^{3}}, \quad D = \frac{1}{\Delta y^{4}}, \quad t_{1} = \frac{DK}{2}, \quad t_{2} = \frac{B - 8DK}{4}, \quad t_{3} = 12DK - 2B, \quad t_{4} = 4B - 16DK, \quad dan \quad t_{5} = \frac{2C + AP}{2}. \end{aligned}$$

menurut Berlin Chen, Persamaan (11) dan (12) dapat dilinierisasi dengan metode Gauss-Seidel. Adapun formula dari metode Gauss-Seidel sebagai berikut:

$$x_i^k = \frac{1}{a_{ii}} \left[\sum_{j=1, j \neq i}^m \left(-a_{ij}^{k-1} \right) + b_i \right], i = 1, 2, 3, \dots, m.$$
(14)

dengan a_{ii} sebuah konstanta dan x_i^{k-1} nilai awal. Dengan Persamaan (14), maka dapat dicari nilai $f(1), f(2), \dots, f(M-1), f(M)$ dan $\theta(1), \theta(2), \dots, \theta(M-1), \theta(M)$. Untuk iterasi ke-1 didapat :

$$f_{1} = sqrt \left[(-1)(t_{1}f_{3}f_{2} - 4t_{1}f_{1}f_{3} - t_{1}f_{3}f_{0} + t_{2}f_{2}^{2} + t_{3}f_{1}f_{2} - \left(\frac{B}{2}\right)f_{0}f_{2} - t_{1}f_{1}f_{2} + t_{3}f_{1}f_{0} - 4t_{1}f_{1}f_{0} + t_{2}f_{0}^{2} + t_{1}f_{0}f_{0} + t_{5}f_{2} - t_{5}f_{0} + \left(\frac{C}{2}\right)f_{1} - \theta_{1})/t_{4} \right]$$
$$\theta_{1} = \frac{(B1 - Af_{0})(\theta_{2} + 2\Delta y) + (Af_{0} + B1)\theta_{2}}{(2B1 - \gamma)}$$

Linierisasi

• Iterasi ke-2

$$f_{2} = sqrt \left[(-1)(t_{1}f_{4}f_{3} - 4t_{1}f_{2}f_{4} - t_{1}f_{4}f_{1} + t_{2}f_{3}^{2} + t_{3}f_{2}f_{3} - \left(\frac{B}{2}\right)f_{1}f_{3} - t_{1}f_{0}f_{3} + t_{4}f_{i}^{2} + t_{3}f_{2}f_{1} - 4t_{1}f_{2}f_{0} + t_{2}f_{1}^{2} + t_{1}f_{0}f_{1} + t_{5}f_{3} - t_{5}f_{1} + \left(\frac{C}{2}\right)f_{0} - \theta_{2} \)/t_{4} \right]$$

$$\theta_{2} = \frac{(B1 - Af_{0})(\theta_{1} + 2\Delta y) + (Af_{0} + B1)\theta_{3}}{(2B1 - \gamma)}$$

• Iterasi ke-(M)

$$f_{M} = sqrt \left[(-1)(t_{1}f_{M-1}f_{M-1} - 4t_{1}f_{M}f_{M} - t_{1}f_{M}f_{i-1} + t_{2}f_{M-1}^{2} + t_{3}f_{M}f_{M-1} - \left(\frac{B}{2}\right)f_{M-1}f_{M-1} - t_{1}f_{M-2}f_{M-1} + t_{3}f_{M}f_{M-1} - 4t_{1}f_{M}f_{M-2} + t_{2}f_{M-1}^{2} + t_{1}f_{M-2}f_{M-1} + t_{5}f_{M-1} - t_{5}f_{M-1} + \left(\frac{C}{2}\right)f_{M-2} - \theta_{M})/t_{4} \right]$$

$$\theta_{M} = \frac{(B1)\theta_{M-1}}{(2B1 - \gamma)}$$

:

Dengan $B1 = \frac{1}{Pr}$

1. Grafik profil kecepatan fluida dengan pengaruh nilai parameter $\gamma = 0.5$, Pr = 1, P = 10 dan viskoselastik (K) yang divariasi.



$$\mathbf{K} = \frac{k_0}{\rho} \frac{Gr^{1/2}}{a^2}$$

2. Grafik profil temperatur fluida dengan pengaruh nilai parameter $\gamma = 0.5$, Pr = 1, P = 10 dan viskoselastik (K) divariasi.



 $\mathbf{K} = \frac{k_0}{\rho} \frac{Gr^{1/2}}{a^2}$

3. Grafik profil kecepatan fluida dengan pengaruh nilai parameter K = 0.01, Pr = 1, P = 0.1, dan parameter *heat generation* (γ) yang divariasi.



$$\gamma = \frac{a^2 Q_0}{v \rho C_p G r^{\frac{1}{2}}}$$

4. Grafik profil temperatur fluida dengan pengaruh nilai parameter K = 0.01, Pr = 10, P = 1 dan parameter *heat generation* (γ) yang divariasi.



5. Grafik profil kecepatan fluida dengan pengaruh nilai parameter K = 0.01, $\gamma = 0.5$, P = 0.1 dan parameter *bilangan Prandtl* (Pr) yang divariasi.



 $Pr = \frac{\nu}{\alpha}$

6. Grafik profil temperatur fluida dengan pengaruh nilai parameter K = 0.01, $\gamma = 0.5$, P = 0.1 dan parameter *bilangan Prandtl* (Pr) yang divariasi.





7. Grafik profil kecepatan fluida dengan pengaruh nilai parameter K = 0.01, $\gamma = 0.2$, Pr = 1 dan parameter porositas (P) yang divariasi.



8. Grafik profil temperatur fluida dengan pengaruh nilai parameter K = 0.01, $\gamma = 0.2$, Pr = 1 dan parameter porositas (P) yang divariasi.



Pengaruh dari parameter viskoelastik (K), bilangan Prandtl (P_r), pembangkit panas (γ), dan porositas (P) terhadap profil kecepatan (f') dan profil temperatur (θ) dari aliran konveksi bebas yang melalui permukaan sebuah bola berpori didapat hasil sebagai berikut :

- Pengaruh nilai parameter pembangkit panas ($\gamma = 0.5$), bilangan Prandtl (Pr = 1), porositas (P = 10), dan viskoselastik yang divariasi (K= 0.01, 0.2, 0.5, 1) terhadap kecepatan aliran berbanding terbalik. Sedangkan pengaruh nilai parameter pembangkit panas ($\gamma = 0.5$), bilangan Prandtl(Pr = 1), porositas (P = 0.1), dan viskoselastik yang divariasi (K= 0.01, 0.2, 0.5, 1) terhadap temperatur aliran berbanding lurus.
- Pengaruh nilai parameter viskositas (K = 0.01), bilangan Prandtl (Pr = 10), porositas (P = 1), dan pembangkit panas (*heat generation*) yang divariasi ($\gamma = 0.1, 0.2, 0.3, 0.4$) terhadap kecepatan aliran dan temperatur berbanding lurus.
- Pengaruh nilai parameter viskositas (K = 0.01), porositas (P = 0.1), pembangkit panas ($\gamma = 0.5$), dan bilangan Prandtl (Pr = 1, 5, 7, 10) yang divariasi terhadap kecepatan aliran dan temperatur berbanding terbalik.
- Pengaruh nilai parameter viskositas (K = 0.01), pembangkit panas ($\gamma = 0.5$), bilangan Prandtl (Pr = 1), dan porositas yang divariasi (P = 1, 4, 7, 10) terhadap kecepatan aliran berbanding terbalik. Sedangkan pengaruh nilai viskositas (K = 0.01), pembangkit panas ($\gamma = 0.5$), bilangan Prandtl (Pr = 1), dan porositas yang divariasi (P = 1, 4, 7, 10) terhadap terhadap temperatur aliran berbanding lurus.

Adapun saran-saran untuk penelitian berikutnya adalah sebagai berikut :

- 1. Sebaiknya aliran lapisan batas konveksi bebas yang dikaji bersifat tak tunak (*unsteady*).
- 2. Sebaiknya fluida yang digunakan bersifat Magneto Hydrodinamic (MHD).

Daftar Pustaka

- [1] Amin, N., Nazar, R., dan Pop, I, (2002), "On The Mixed Convection Boundary-Layer Flow About A Solid Sphere With Constant Surface Temperature", The Arabian Journal for Science and Engineering, Volume 27, Number 2C. This article from : upm.edu.sa/articles/272c_05p.pdf.
- [2] Kasim, A.R.M, (2014), *Convective Boundary Flow of Viscoelastic Fluid*, Universitas Teknologi Malaysia, Malaysia.
- [3] Munson, Bruce, (2003), Mekanika Fluida, Edisi 4, Erlangga. Jakarta.
- [4] Nazar, R., Pop, I., Salleh., M.Z, (2010), "Mixed Convection Boundary Layer Flow about A Solid Sphere with Newtonian Heating", Arch. Mech, 62, 4, pp. 283-303, Warszawa. This article from: http://am.ippt.pan.pl/am/article/viewFile/v62p283/pdf.
- [5] Sleigh, Andrew, (2001), An Introduction to Fluid Mechanics, University of Leeds. England.
- [6] Widodo, B., Fatahillah, A., Rahayuningsih, T, (2011), "Mathematical Modelling and Numerical Solution of Iron Corrosion Problem Based on Condensation Chemical Properties", Australian Journal of Basic and Applied Sciences, 5(1), pp. 79-86.