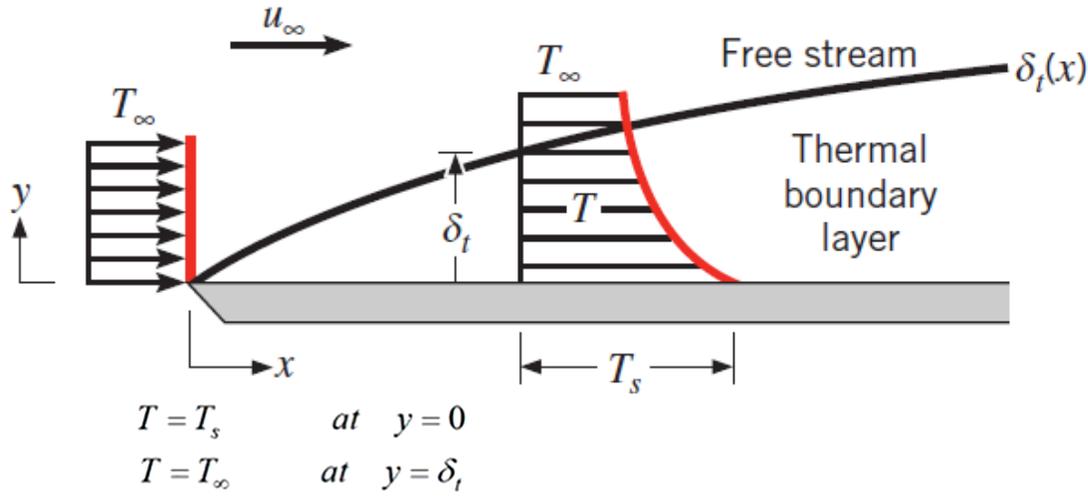


أسس الحمل الحراري

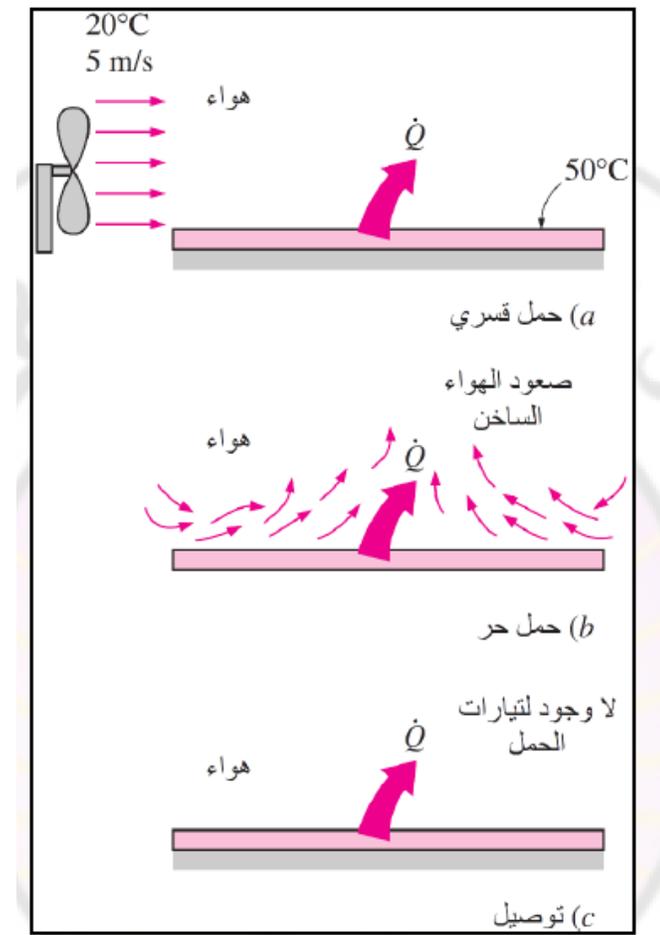


$$\dot{q}_{conv} = \alpha(T_s - T_\infty) \quad [\text{W/m}^2]$$

$$\dot{q}_{cond} = -\lambda_{fluid} \left. \frac{\partial T}{\partial y} \right|_{y=0} \quad [\text{W/m}^2]$$

$$\dot{q}_{conv} = \dot{q}_{cond}$$

$$\alpha = \frac{-\lambda_{fluid} (\partial T / \partial y)_{y=0}}{T_s - T_\infty}$$



الشكل (1 - 4) انتقال الحرارة من سطح ساخن إلى سائل مجاور.

$$\dot{q}_{conv} = \alpha(T_s - T_\infty) \quad [\text{W/m}^2] \quad (1 - 4)$$

$$\dot{Q}_{conv} = \alpha A_s (T_s - T_\infty) \quad [\text{W}] \quad (2 - 4)$$

α : معامل انتقال الحرارة بالحمل. $[\text{W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}]$

A_s : مساحة سطح التبادل الحراري. $[\text{m}^2]$

T_s : درجة حرارة السطح. $[\text{}^\circ\text{C}]$

T_∞ : درجة حرارة التيار الحر للسائل. $[\text{}^\circ\text{C}]$

والتي تستخدم في تحديد معامل انتقال الحرارة بالحمل في حال كان توزيع درجة الحرارة ضمن السائل معروفاً.

في الحالة العامة، فإن معامل انتقال الحرارة بالحمل يتغير على طول الجريان، وبالتالي فإن معامل الحمل الوسطي في هذه الحالة يؤخذ كمتوسط حسابي لمعاملات الحمل الموضعية على كامل السطح.

$$\alpha = \frac{1}{L} \int_0^L \alpha_x dx \quad \dot{Q} = \alpha A_s (T_s - T_\infty)$$

مبادئ انتقال الحرارة بالحمل

في أثناء دراسة انتقال الحرارة بالحمل فإننا عادةً ما نقوم بتحويل المعادلات الناظمة إلى الشكل اللابعدي، وذلك باستخدام الأعداد اللابعدية، بهدف التقليل من عدد المتحولات في أثناء الدراسة. وبشكل مشابه فإننا نقوم بتحويل معامل انتقال الحرارة بالحمل إلى شكل لا بعدي عن طريق عدد نوسلت، والذي يعرف بالعلاقة:

عدد نوسلت *Nusselt Number*:

1

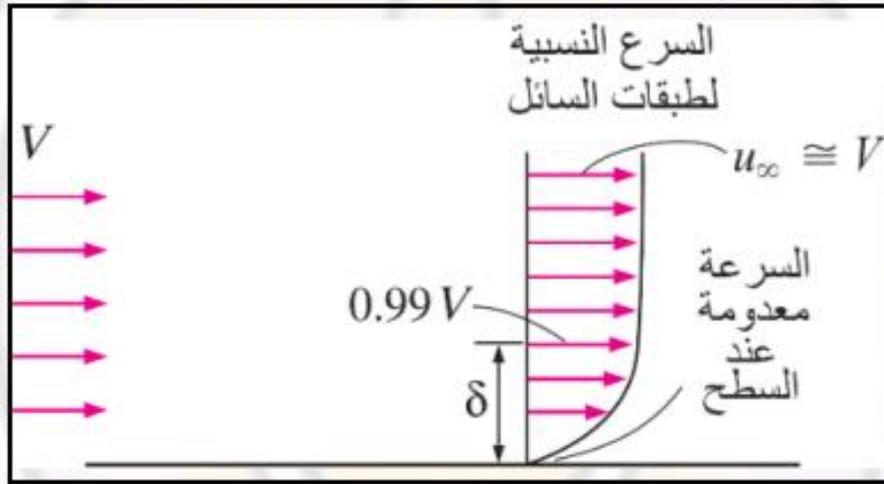
يمثل نسبة السيالة الحرارية بالحمل إلى السيالة المنتقلة بالتوصيل

$$Nu = \frac{q_{conv}}{q_{cond}} = \frac{\Delta T}{\frac{\lambda \Delta T}{L}} = \frac{\alpha L}{\lambda}$$

$$Nu = \frac{\alpha L_c}{\lambda} \quad (5 - 4)$$

λ : الموصلية الحرارية للسائل.

L_c : الطول المميز characteristic length.



يعطي عدد براندل التوصيف الأفضل للعلاقة بين سماكة الطبقة الحدية الحركية والطبقة الحدية الحرارية، وهو عدد لا بعدي يوصف بالعلاقة:

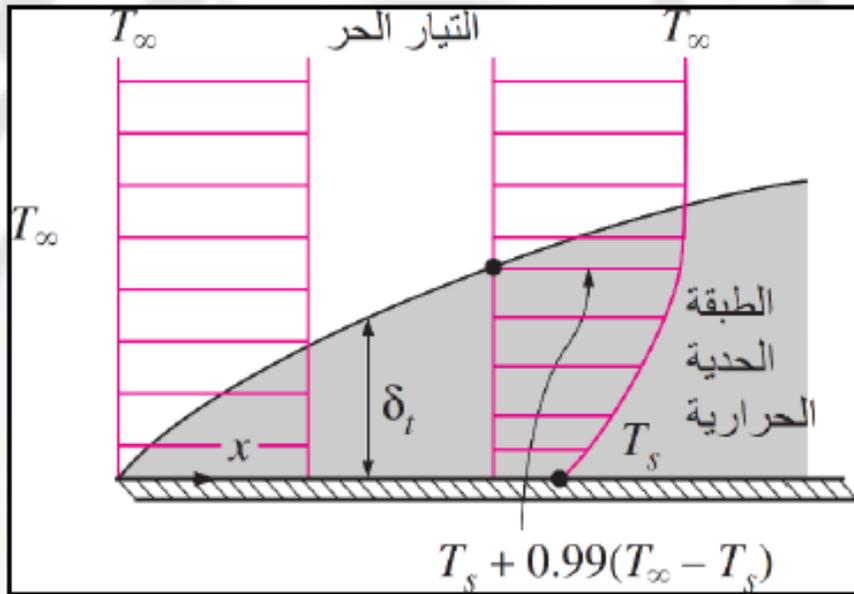
$$Pr = \frac{\text{الانتشارية الحركية للجزيئات}}{\text{الانتشارية الحرارية في الجزيئات}} = \frac{\nu}{a} = \frac{\mu C_p}{\lambda} \quad (9 - 4)$$

الشكل (4 - 7) تطور الطبقة الحدية على سطح مستو بتأثير عدم الانزلاق.

الانتشارية الحركية: يعبر عنها بالزوجية الحركية ν
الانتشارية الحرارية: يعبر عنها بمعامل الانتشارية a

الجدول (4 - 1) قيم عدد براندل لبعض السوائل.

عدد براندل Pr	السوائل
0.004 - 0.03	معادن سائلة
0.7 - 1	غازات
1.7 - 13.7	ماء
5 - 50	سوائل عضوية خفيفة
50 - 100,000	زيوت
2000 - 100,000	غليسرين



الشكل (4 - 9) الطبقة الحدية الحرارية على صفيحة مستوية.

عدد رينولدز *Reynolds Number*: 3

هو عدد لا بعدي يصف جريان المائع هل هو صفحي أم مضطرب

$$Re = \frac{\text{قوى العطالة}}{\text{قوة اللزوجة}} \rightarrow Re = \frac{V \cdot L_c}{\nu} = \frac{\rho \cdot V \cdot L_c}{\mu}$$

V : السرعة المنتظمة للمنبع،

L_c : الطول المميز للشكل،

ν : اللزوجة الحركية للسائل.

تعرف القيمة الحرجة لعدد رينولدز *critical Reynolds number*

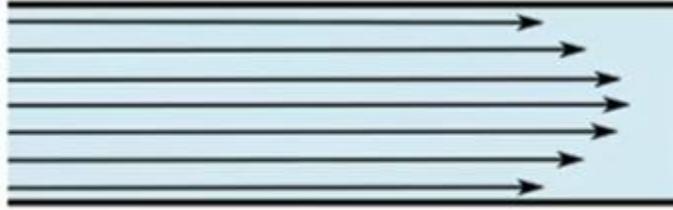
بأنها القيمة التي يتحول عندها الجريان من صفائحي إلى مضطرب.

تختلف القيمة الحرجة لعدد رينولدز باختلاف الشكل الهندسي،

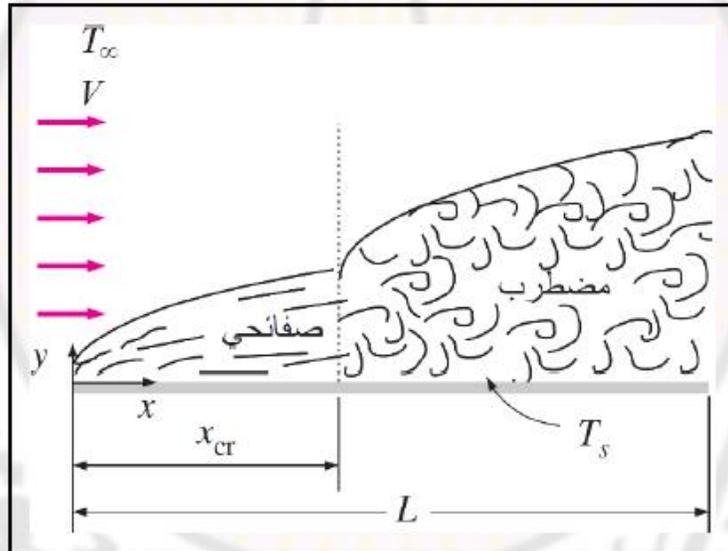
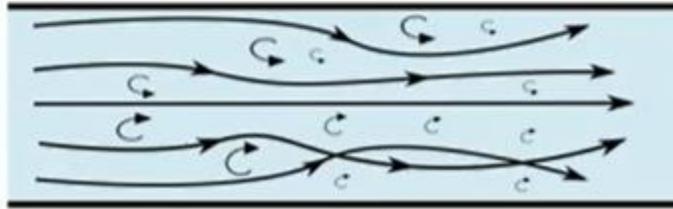
فمن أجل جريان على صفيحة مستوية:

$$Re_{cr} = \frac{V x_{cr}}{\nu} = \frac{u_{\infty} x_{cr}}{\nu} = 5 \cdot 10^5$$

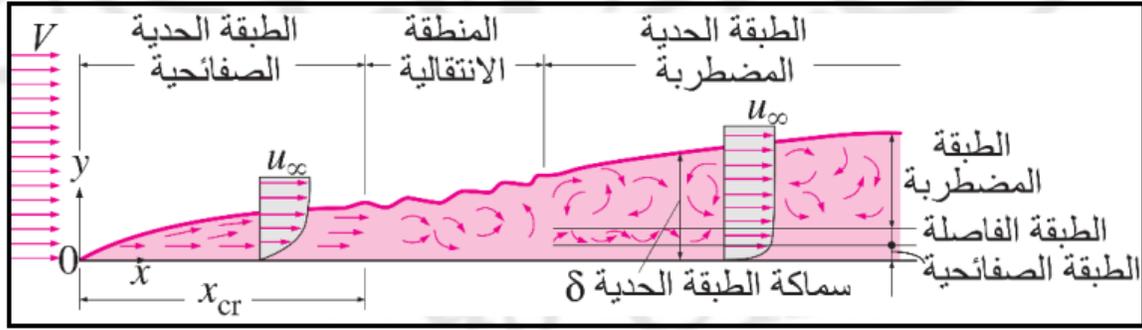
جريان صفحي



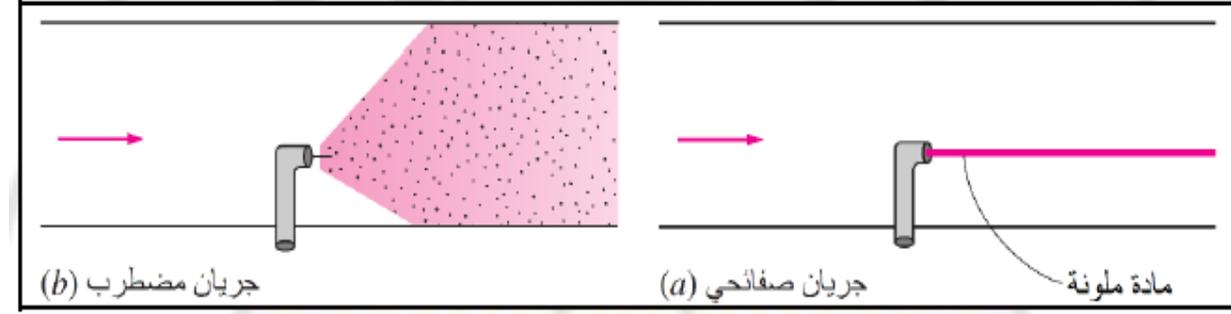
جريان مضطرب



الشكل (4 - 14) المنطقتان الصفائحية والمضطربة ضمن الطبقة الحدية لجريان على صفيحة مستوية.



الشكل (4 - 6) تطور الطبقة الحدية لجريان سائل على صفيحة، والمناطق المختلفة للجريان.



الشكل (4 - 10) مراقبة سلوك سائل أثناء الجريان باستخدام مادة ملونة.

- تتضمن الطبقة الحدية المضطربة ثلاث طبقات

- طبقة رقيقة جداً بالقرب من السطح،

حيث يكون تأثير اللزوجة كبيراً، وتسمى بالطبقة الصفائحية

- الطبقة الفاصلة وفي هذه الطبقة يكون تأثير الاضطراب

واضحاً ولكن ليس له التأثير الغالب على الانتشار.

- الطبقة المضطربة حيث يكون تأثير الاضطراب هو السائد.

إن الخلط الشديد لجزيئات السائل في الجريان المضطرب يعزز من انتقال الحرارة وكمية

الحركة بين جزيئات السائل ، مما يزيد من قوة الاحتكاك على السطح.

ونلاحظ أن كلاً من انتقال الحرارة ومعامل الاحتكاك يأخذ قيمة أعظمية عندما

يصبح الجريان مضطرباً بشكل كامل.

- في الحالة الأولى حيث سرعة السائل منخفضة، تكون خطوط التيار قليلة التموج، وتكون

حركة السائل منتظمة بشكل كبير، ويكون نظام الجريان في هذه الحالة صفائحياً laminar.

- في الحالة الثانية نلاحظ حدوث تموجات في السرعة، واضطرابات شديدة في حركة

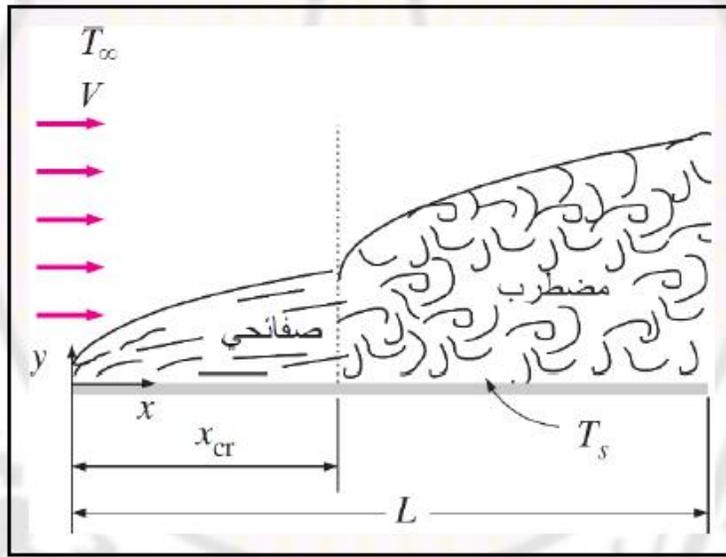
السائل، ويكون نظام الجريان مضطرباً turbulent.

- لا يحدث الانتقال من النظام الصفائحي إلى المضطرب بشكل مفاجئ، وإنما يحدث

في منطقة يتقلب فيها الجريان بين الصفائحي والمضطرب، قبل أن يصبح مضطرباً بشكل كامل،

ويسمى نظام الجريان في هذه الحالة بالنظام الانتقالي transition regime.

4 - 10 - الجريان الموازي على صفيحة مستوية



الشكل (4 - 14) المنطقتان الصفائحية والمضطربة ضمن الطبقة الحدية لجريان على صفيحة مستوية.

بفرض أن سائلاً ما يجري بشكلٍ موازٍ على صفيحة مستوية طولها L ،

يقترّب السائل من الصفيحة بسرعة منبع V ، ودرجة حرارة T_∞ .

في البداية يكون الجريان ضمن الطبقة الحدية الحركية صفائحيةً،

ولكن في حال كانت الصفيحة طويلة بما فيه الكفاية، فإن

الجريان ضمن الطبقة الحدية يتحول إلى جريان مضطرب عند مسافة x_{cr} ،

حيث يبلغ عدد رينولدز قيمة حرجة.

في حالة الجريان على صفيحة مستوية، فإن تحول الجريان من صفائحي إلى مضطرب

يحدث عادةً عند قيمة حدية لعدد رينولدز مساوية إلى:

$$Re_{cr} = \frac{\rho V x_{cr}}{\mu} = 5.10^5$$

$$Re_x = \frac{\rho V x}{\mu} = \frac{V x}{\nu}$$

حيث إن قيمة عدد رينولدز تتغير على طول الصفيحة لتصبح عند نهاية الصفيحة

$$Re_L = VL/\nu$$

➤ الجريان الموازي على صفيحة مستوية

يعطى عدد نوسلت الموضعي لجريان موازٍ على صفيحة مستوية بالعلاقة:

جريان صفائحي:

$$Nu_x = \frac{\alpha_x x}{\lambda} = 0.332 Re_x^{0.5} Pe^{1/3} ; Pr > 0.6$$

جريان مضطرب:

$$0.6 \leq Pr \leq 60$$
$$5.10^5 \leq Re_x \leq 10^7 \quad Nu_x = \frac{\alpha_x x}{\lambda} = 0.0296 Re_x^{0.8} Pr^{1/3}$$

معامل انتقال الحرارة الوسطي لكامل الصفيحة (عدد نوسلت على كامل الصفيحة)

جريان صفائحي:

$$Nu = \frac{\alpha L}{\lambda} = 0.664 Re_L^{0.5} Pr^{1/3} ; Re_L < 5.10^5$$

جريان مضطرب:

$$0.6 \leq Pr \leq 60$$
$$5.10^5 \leq Re_L \leq 10^7 \quad Nu = \frac{\alpha L}{\lambda} = 0.037 Re_L^{0.8} Pr^{1/3}$$

في حال كان الجريان على الصفيحة مؤلفاً من منطقتين صفائحية ومضطربة.

$$0.6 \leq Pr \leq 60$$
$$5.10^5 \leq Re_L \leq 10^7 \quad Nu = \frac{\alpha L}{\lambda} = (0.037 Re_L^{0.8} - 871) Pr^{1/3}$$

مسألة (1-5):

زيت محرك درجة حرارته 60°C يجري بسرعة 2 m/s على السطح العلوي لصفحة مستوية، على طول 5 m ، ودرجة حرارة السطح 20°C . معدل انتقال الحرارة من أجل واحدة العرض لكامل الصفحة.

الخواص:

$$\rho = 876\text{ kg/m}^3$$

$$\text{Pr} = 2870$$

$$\lambda = 0.144\text{ W/m.K}$$

$$\nu = 242 \times 10^{-6}\text{ m}^2/\text{s}$$

الافتراضات:

1. الجريان مستقر وغير قابل للانضغاط.

2. القيمة الحرجة لعدد رينولدز $\text{Re}_{cr} = 5 \times 10^5$.

الحل:

نحسب رقم رينولدز لتحديد نوع الجريان على كامل الصفحة المستوية

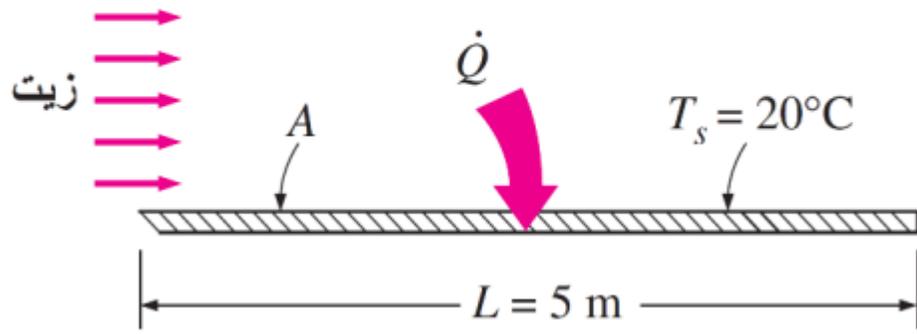
بما أن طول الصفحة هو $L = 5\text{ m}$ ، فإن عدد رينولدز عند نهاية الصفحة هو:

$$\text{Re}_L = \frac{VL}{\nu} = \frac{2\text{ m/s} \times 5\text{ m}}{0.242 \times 10^{-5}\text{ m}^2/\text{s}} = 4.13 \times 10^4 < 5 \times 10^5$$

بالتالي، فإن الجريان صفائحي على كامل الصفحة

$$T_\infty = 60^\circ\text{C}$$

$$V = 2\text{ m/s}$$



نحسب عدد نوسلت من العلاقة التالية:
جريان صفائحي:

$$\text{Nu} = \frac{\alpha L}{\lambda} = 0.664 \text{Re}_L^{0.5} \text{Pr}^{1/3} \quad ; \text{Re}_L < 5.10^5$$

$$\text{Nu} = 0.664 \times (4.13 \times 10^4)^{0.5} \times 2870^{1/3} = 1918$$

ومنه:

$$\alpha = \frac{\lambda}{L} \text{Nu} = \frac{0.144\text{ W/m.K}}{5\text{ m}} (1918) = 55.2\text{ W/m}^2.\text{K}$$

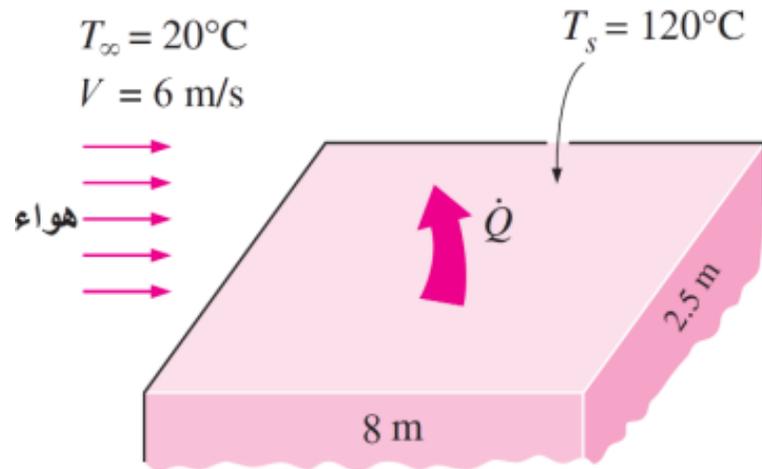
ومن قانون نيوتن في التبريد:

$$\dot{Q} = \alpha A_s (T_\infty - T_s)$$

$$= 55.2\text{ W/m}^2.\text{K} \times (5 \times 1)\text{ m}^2 (60 - 20)^\circ\text{C}$$

$$= 11,040\text{ W}$$

مسألة (2-5):



يتدفق هواء بدرجة حرارة 30°C وبسرعة 6 m/s على صفيحة مستوية بدرجة حرارتها 120°C ، وأبعادها $2.5\text{ m} \times 8\text{ m}$.

احسب معدل انتقال الحرارة من الصفيحة إذا كان الجريان موازياً لـ

1 - الجانب الذي طوله 8 m .

2 - الجانب الذي طوله 2.5 m .

الافتراضات:

1. شروط الحالة المستقرة.

2. القيمة الحرجة لعدد رينولدز $\text{Re}_{cr} = 5 \times 10^5$.

الخواص:

$$\lambda = 0.02917\text{ W/m.K}, \quad \text{Pr} = 0.7166, \quad \nu = 2.486 \times 10^{-5}\text{ m}^2/\text{s}$$

الحل:

1. عندما يكون الجريان باتجاه الطول 8 m فإن قيمة عدد رينولدز هي:

$$\text{Re}_L = \frac{V_\infty L}{\nu} = \frac{6\text{ m/s} \times 8\text{ m}}{2.486 \times 10^{-5}\text{ m}^2/\text{s}} = 1.931 \times 10^6$$

وهي أكبر من القيمة الحرجة لعدد رينولدز، بالتالي لدينا جريان مشترك، صفائحي ومضطرب.

ونحسب معامل الحمل الحراري الوسطي باستخدام العلاقة

$$\text{Nu} = \frac{\alpha L}{\lambda} = (0.037 \text{Re}_L^{0.8} - 871) \text{Pr}^{1/3}$$

$$= \left[0.037 (1.931 \times 10^6)^{0.8} - 871 \right] (0.7166)^{1/3} = 2757$$

$$\alpha = \frac{\lambda}{L} \text{Nu}$$

$$= \frac{0.02917\text{ W/m.K}}{8\text{ m}} (2757) = 10.05\text{ W/m}^2.\text{K}$$

من قانون نيوتن للتبريد نحسب معدل انتقال الحرارة بالحمل من الصفيحة:

$$A_s = WL = 2.5\text{ m} \times 8\text{ m} = 20\text{ m}^2$$

$$\dot{Q} = \alpha A_s (T_\infty - T_s)$$

$$= 10.05\text{ W/m}^2.\text{K} \times 20\text{ m}^2 (120 - 30)^\circ\text{C} = 18,096\text{ W}$$

2. إذا كان الجريان باتجاه العرض 2.5 m فإن قيمة عدد رينولدز:

$$Re_L = \frac{V_\infty L}{\nu} = \frac{6 \text{ m/s} \times 2.5 \text{ m}}{2.486 \times 10^{-5} \text{ m}^2/\text{s}} = 6.034 \times 10^5$$

وهي أكبر من القيمة الحرجة لعدد رينولدز

وبالتالي لدينا جريان مشترك، صفائحي ومضطرب.

نكرر خطوات الحل التي اتبعناها في الطلب الأول:

$$Nu = \frac{\alpha L}{\lambda} = (0.037 Re_L^{0.8} - 871) Pr^{1/3}$$
$$= [0.037 (6.034 \times 10^5)^{0.8} - 871] (0.7166)^{1/3} = 615.1$$



$$\alpha = \frac{\lambda}{L} Nu = \frac{0.029717 \text{ W/m.K}}{2.5 \text{ m}} (615.1) = 7.177 \text{ W/m}^2 \cdot \text{K}$$



$$\dot{Q} = \alpha A_s (T_\infty - T_s)$$

$$= 7.177 \text{ W/m}^2 \cdot \text{K} \times 20 \text{ m}^2 (120 - 30)^\circ \text{C} = 12,919 \text{ W}$$

المناقشة:

1. نلاحظ أن لاتجاه الجريان تأثيراً مهماً على انتقال الحرارة بالحمل من أو إلى السطح.

ففي هذا المثال يمكننا زيادة معدل انتقال الحرارة بالحمل من الصفيحة بمقدار 40% بمجرد توجيه الهواء للجريان باتجاه البعد الطويل.

مقدار الزيادة في معدل انتقال الحرارة بالحمل بين الحالتين هي :

$$18096 - 12919 = 5177$$

وهذا يعادل زيادة بنسبة ٤٠% في انتقال الحرارة بالحمل

$$\frac{18096 - 12919}{12919} = 0.4 = 40\%$$