

See discussions, stats, and author profiles for this publication at: <https://www.researchgate.net/publication/301296792>

# Differential Equations

Book · October 2009

---

CITATIONS

0

READS

22,229

1 author:



Salah A. Mabkhout

Thamar university

74 PUBLICATIONS 64 CITATIONS

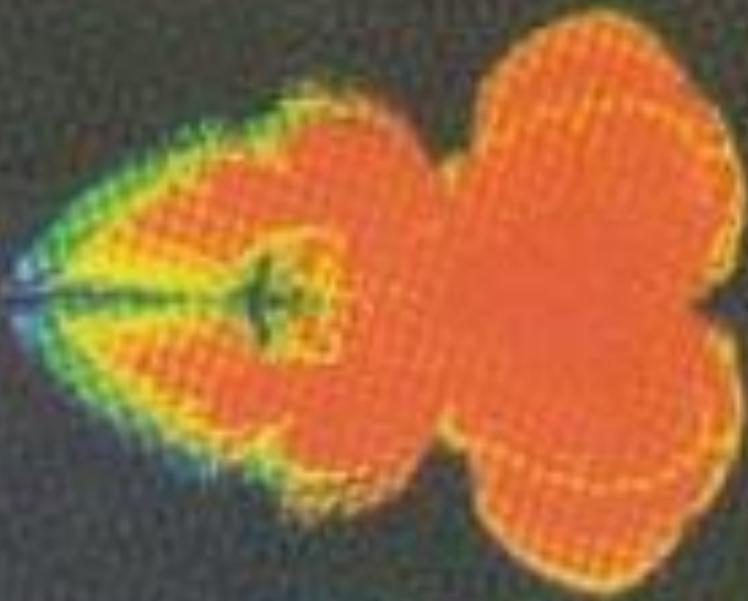
[SEE PROFILE](#)

Some of the authors of this publication are also working on these related projects:



Modification of the laws of gravity from the perspective of General Relativity Theory. [View project](#)

# المعاملات الفاصلية



صلاح على مخصوص

# **المعادلات التفاضلية**

# المعادلات التفاضلية

صلاح على مبخوت

قسم الرياضيات

جامعة ذمار - اليمن

## المقدمة

تعتبر المعادلات التفاضلية – بشقيها العادية و الجزئية – من أهم فروع الرياضيات التطبيقية و لا غنى لكافحة العلوم التطبيقية – الفيزياء ، الفلك ، الكيمياء ، الأحياء ، ... – عنها . تعبر المعادلة التفاضلية عن نظام حركي مثل حركة الكواكب ، المقنوفات ، انتقال الموجة ، انتشار الحرارة و نمو المجتمعات السكانية . حيث تحكم المعادلة التفاضلية سلوك الأنظمة الحركية و من خلال هنا للمعادلة التفاضلية نستطيع أن نتحسس سلوك هذا النظام ونتنبأ بسلوكه في الماضي أو في المستقبل . المعادلة التفاضلية العادية – تتعلق بدالة في متغير واحد - مثلاً معادلة الحركة لنيوتن

$$\frac{d^2u}{d\theta^2} + u = \frac{m}{h^2}$$

تحكم مسارات الكواكب حول الشمس و تتکهن بسلوكها و موقعها في أي لحظة .  
لكن نجد أن مسار كوكب عطارد – الأقرب للشمس – ينحرف عن مساره  
المفترض حسب معادلة نيوتن. استطاع إينشتاين أن يصحح معادلة الحركة  
لنيوتن بإضافة الحد اللامعاني  $3mu^2$  ( من وحي معادلات المجال ) لتصبح

$$\frac{d^2u}{d\theta^2} + u = \frac{m}{h^2} + 3mu^2$$

والحد اللامعاني الأخير يعبر عن الإضطراب الذي يؤدي إلى زحزحة مدار  
نيوتن بمقدار  $6m^2\pi/h^2$

مما يتفق مع مدار عطارد حول الشمس . وهذه الزحزحة في مدار عطارد-  
الأقرب للشمس- نتيجة لأن مجال جاذبية الشمس يلوي فضاء الزمان المجاور له

بشدة. إذا لم يتم الوصول إلى حلول تحليلية يمكن الوصول إلى حلول تقريبية عبر الحلول العددية للمعادلات التفاضلية . معرفة الشروط الإبتدائية للنظام – الذي تعبّر عنه المعادلة التفاضلية – مهم جداً ويعتمد عليها في استقراء مستقبل سلوك النظام قيد الدراسة . كلما علمنا الظروف الأولية والشروط الإبتدائية لنظام ما بدقّة كلما استطعنا التكهن وبدقّة عن سلوكه مستقبلاً . بالطبع قد يتعرّض تتوفر الشروط الإبتدائية بشكل كافي وبهذا الصدد يقول الفيلسوف والرياضي لابلاس ( لو قدر لكائن أن يلم بالظروف الإبتدائية التي نشأ عنها الكون من مادة وزمان ومكان والكتلة والسرعة والحرارة والضغط ويمتلك عقلية لتحليل هذه المعالم والمعطيات لاستطاع أن يعلم يقيناً مستقبل سلوك الكون ) . هنا وبدون وعي كأنما يشير لابلاس إلى الله سبحانه وتعالى الذي يمتلك بالطبع تلك المقدرات الذي أشار إليها لابلاس آنفاً وذلك يتجلّي جلياً في قوله تعالى (( ألا يعلم من خلق و هو اللطيف الخبير )) قوله (( هو أعلم بكم إذ أنشأكم من الأرض وإذا أنتم أجنةً في بطون أمهاتكم )) ومن هذا المنطلق فإن الله سبحانه وتعالى يعلم غيب السموات والأرض .

**المعادلة التفاضلية الجزئية** – وهي تتعلق بدالة في أكثر من متغير – محورية لفهم الفيزياء :-

- معادلة الموجة تحكم انتقال الضوء والصوت وموّجات الماء .
- معادلة الحرارة تحكم انتشار الحرارة
- معادلة الإنتشار تصف فيض الجسيمات والطاقة
- معادلة شرودنجر الموجية تكهن بخواص سلوك الأنظمة الذرية والجزئية وتعتبر العمود الفقري لنظرية الكم .

- معادلة Klein-Gordan وهي معادلة من الرتبة الثانية في كلٍ من الزمن والفراغ

$$\psi_{xx}(x,t) - (1/c^2)\psi_{tt}(x,t) - (m^2 c^2 / h^2) \psi(x,t) = 0$$

- معادلة ديراك Dirac النسبية للموجة وهي عبارة عن الجذر التربيعي لمعادلة كلين-فورдан. إلا أن حلول ديراك و كلين-فوردان يعتريهما ضرب من الالاستقرارية تمثل - تكشف عن هويتها - عبر خلق وعدم جسيمات فعلية من فضاء خالي تماماً ويمكن بدقة حساب خلق وعدم الجسيمات الفعلية من خلال أشكال Feynman. عملية خلق وعدم الجسيمات من الفراغ هذه تعرف بـ vacuum quantum fluctuation

وهي أن جسيمات من المادة و نقيضها تتخلق فقط من لا شيء ، حيث يختل قانون بقاء الطاقة، وسرعاً ما تلاشي هذه النقائض بعضها البعض ليستعيد قانون بقاء الطاقة عافيته مجدداً. وهناك تجربة Casimir الشهيرة التي تحقق تخلق الجسيمات عبر تراوحتات الكم. لقد كانت معادلة ديراك أول من تنبأ بوجود نقىض المادة . إذ نجد أن حل معادلة الموجة النسبية لديراك يتضمن طاقة سالبة تتعلق بجسيمات لها طاقة وضع سالبة وكتلة سكون أيضاً سالبة . ديراك افترض استحالة انتقال الطاقة من المدارات الموجية إلى المدارات السالبة لأن هذه العملية تتطلب تحرير طاقة لانهائية وهذا لا يتحقق في الطبيعة وعليه فإن مدارات الطاقة السالبة ليست شاغرة لاستقبال أي انتقال إليها وفق قاعدة الإقصاء . الوضع الطبيعي للفراغ يحتوي على كثافة لانهائية من إلكترونات طاقتها سالبة لا يمكن رصدها إذ لا تأثير مغناطيسي لها أو جذبوي ، فقط هناك انحراف ( عن البعد ) ناتج عن خلو وتفریغ واحد أو أكثر من حالات الطاقة السالبة عن طريق قفزة – تزيد عن  $2mc^2$  وهو المدى الفاصل بين حالات الطاقة السالبة وحالات

الطاقة الموجبة – لتعبر إلى مدارات الطاقة الموجبة . إن غياب هذا الإلكترون سالب الشحنة و الكتلة وطاقة الوضع يتوقع رصده و ملاحظته في مدارات الطاقة الموجبة ليكشف عن نفسه كجسيم شحنته موجبة وله نفس القر من الكتلة الموجبة وطاقة الوضع الموجبة فيما يعرف بنظرية الثقب للبوسترون . تم رصد البوسترون – الإلكترون موجب الشحنة – في الأشعة الكونية لاحقاً . باختصار إن احتفاء كم من الطاقة – مثل الفوتون – يظهر عبر تخلق زوج من الجسيمات الإلكترون ومضاده البوسترون . كل هذه المعرفة العلمية و العملية أنى تأتت لنا ؟ فقط من المعادلات التقاضلية . كل هذه المقدمة و الذي اعتبرها ضرب من التسويق أقدمها كإجابة للسؤال الذي يتكرر كثيراً من الطلاب حتى على مستوى الجامعيين : ما فائدة الرياضيات ؟ .

المؤلف يتضمن ثلاثة مقررات

معادلات تقاضلية عادية

دوال خاصة

معادلات تقاضلية جزئية

صلاح علي مبخوت

## المحتويات

الصفحة	المحتويات	الباب
12	الباب الأول : معادلات الرتبة الأولى	
	فصل المتغيرات	
	المعادلات الخطية	
	معادلة برنولي اللاخطية	
	المعادلة التفاضلية التامة	
43	الباب الثاني : معادلات الرتبة الثانية الخطية	
	استخدام حل معلوم لإيجاد الآخر	
	المعادلة المتجانسة ذات المعاملات الثابتة	
	المعادلة اللامتجانسة ذات المعاملات الثابتة(تعيين الثوابت)	
	معادلة كوشي يلر	
	طريقة تغيير الثوابت	
	تخفيض الرتبة	
73	الباب الثالث : الدوال الخاصة	

	الحل بواسطة متسلسلات القوى
	معادلة هيرمت
	معادلة ليجندر
	معادلة ليجندر المصاحبة
	دوال قاما
	معادلة بسل
	معادلة الانقاء
	المعادلة التفاضلية فوق الهندسية
	الدالة المولدة
	التعامد
122	الباب الرابع : أنظمة المعادلات التفاضلية
	طريقة الحذف
	طريقة المحددات
	طريقة المصفوفات
	طريقة تغيير الثوابت

الصفحة	الباب
143	<b>الباب الخامس : متسلسلة فورير</b>
	متسلسلة فورير للجتا
	متسلسلة فورير للجيب
	متسلسلة فورير العامة
154	<b>الباب السادس : المعادلات الجزئية</b>
	معادلة الحرارة
	معادلة الموجة
	مسألة الحرارة
	مسألة الموجة
	مسألة الرنين
	الإحداثيات المستطيلة
177	<b>الباب السابع : المعادلات الجزئية في بعدين وثلاثة أبعاد</b>
	اللابلاس في الإحداثيات القطبية
	صيغة بواسون التكاملية
	اللابلاس في الإحداثيات الأسطوانية

	<b>اللابلاس في الإحداثيات الكروية</b>
	معادلة شرودنجر الموجية في ثلاثة أبعاد
203	<b>الصيغ التكاملية المحدودة للجيب والجتا</b>

## الباب الأول

### المعادلات التفاضلية من الرتبة الأولى

#### تصنيف المعادلات التفاضلية

المعادلات التفاضلية العادية هي التي تحتوي على تفاضل عادي مثل :

$$\frac{dy}{dx} + y = b \dots (1)$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} + a \frac{dx}{dt} + b = 0 \dots (2)$$

المعادلات التفاضلية الجزئية و هي المعادلات التي تحتوي على تفاضل جزئي مثل معادلة الموجة و معادلة الحرارة :

$$\frac{\delta^2 y}{\delta t^2} = c^2 \frac{\delta^2 y}{\delta x^2} \dots (3)$$

$$\frac{\delta u}{\delta t} = k \frac{\delta^2 u}{\delta x^2} \dots (4)$$

رتبة المعادلة التفاضلية و درجتها :

المعادلة  $\frac{dy}{dx} + ay = b$  من الرتبة الأولى و الدرجة الأولى .

المعادلة  $(y'')^3 - 3 \tan y = e^x$  من الرتبة الثانية و الدرجة الثالثة .

### تكوين المعادلة التفاضلية :

#### مثال 1

معدل النمو على الوحدة في مجتمع ما بين متوسط معدل الولادة و متوسط معدل الوفيات . إذا كان متوسط معدل الولادة هو  $\beta > 0$  . متوسط معدل الوفيات يتتناسب مع حجم المجتمع . إذا فرضنا أن ثابت التناسب هو  $\delta > 0$  ، كون المعادلة التفاضلية التي تحكم هذا النمو ؟

الحل :

ليكن حجم المجتمع  $p$  و معدل نمو المجتمع  $\frac{dp}{dt}$  و متوسط معدل الولادة

. الفرق بين متوسط معدل الولادة و متوسط معدل الوفيات كالتالي :  $\frac{1}{p} \frac{dp}{dt}$

$$\begin{aligned}\beta - \delta p &= \frac{1}{p} \frac{dp}{dt} \\ \therefore \frac{dp}{dt} &= p(\beta - \delta p)\end{aligned}$$

#### مثال 2

لتكن كمية الجلوكوز في دم المريض عند أي لحظة  $t$  هي  $G(t)$  . إذا تم حقن المريض بالجلوكوز بمعدل ثابت  $k$  . في نفس الوقت يحترق الجلوكوز في الجسم بمعدل يتتناسب مع كمية الجلوكوز الحالي . المعادلة المعتبرة عن هذا النظام :

$$\frac{dG(t)}{dt} = k - aG(t)$$

### مثال 3

نتيجة لقانون الثاني للحركة ، فإن القوة لجسم كتلته  $m$  يتحرك بعجلة  $a$  تعطى كالتالي

$$F = ma$$

فإذا سقط جسم كتلته  $m$  تحت تأثير الجاذبية فقط ، فإن قوة الوزن هي  $mg$  .  
إذا كانت  $y$  هي ارتفاع الجسم فوق سطح الأرض ، فإن العجلة لأعلى ، هي

$$\frac{d^2y}{dt^2}$$

و تصبح معادلة الحركة :  $m \frac{d^2y}{dt^2} = -mg$

## الفصل الأول: فصل المتغيرات

### الطريقة المباشرة

عادةً تكتب معادلة الرتبة الأولى في شكلها العام على النحو التالي

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) \quad (1)$$

ونستخدم الطريقة المباشرة لفصل المتغيرات إذا أمكن تحليل الدالة إلى :

$$f(x, y) = \frac{g(x)}{h(y)} \quad (2)$$

وعليه يمكن صياغة معادلة (1) على النحو التالي:

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) = \frac{g(x)}{h(y)} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} h(y)dy &= g(x)dx \\ \int h(y)dy &= \int g(x)dx + c \end{aligned} \quad (4)$$

### مثال 4

أوجد حل المعادلة التقاضية

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x+xy}{1+y}$$

الحل نختصر يمين المعادلة ، ينتج

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x+xy}{1+y} = \frac{x(1+y)}{1+y}$$

$$\frac{dy}{dx} = x$$

$$dy = x dx$$

$$\int dy = \int x dx$$

$$y = \frac{1}{2}x^2 + c$$

مثال 5

أوجد حل المعادلة التفاضلية

$$\frac{dy}{dx} = 2xy$$

الحل

$$\frac{dy}{dx} = 2xy$$

$$\frac{dy}{y} = 2x dx$$

$$\int \frac{dy}{y} = \int 2x dx$$

$$\ln y = x^2 + c$$

$$y = e^{x^2+c} = e^{x^2} e^c$$

$$y = C e^{x^2}$$

لاحظ أن المعادلة التفاضلية من المرتبة الأولى يحتوى حلها العام على ثابت اختياري واحد في حين يحتوى الحل العام لمعادلة المرتبة الثانية على ثابتين اختياريين وهكذا.

### مثال 6

أوجد حل المعادلة التفاضلية

$$\beta - \delta p = \frac{1}{p} \frac{dp}{dt}$$

$\delta, \beta: cons.$

الحل : نفصل المتغيرات مباشرة :

$$\begin{aligned}\beta - \delta p &= \frac{1}{p} \frac{dp}{dt} \\ \therefore \frac{dp}{dt} &= p(\beta - \delta p) \\ \frac{dp}{(\beta - \delta p)} &= dt\end{aligned}$$

نستخدم الكسور الجزئية :

$$\begin{aligned}\frac{1}{p(\beta - \delta p)} &= \frac{1}{\beta p} + \frac{\delta}{\beta(\beta - \delta p)} \\ \frac{1}{\beta} \int \frac{dp}{p} + \frac{\delta}{\beta} \int \frac{dp}{(\beta - \delta p)} &= \int dt \\ \frac{1}{\beta} \ln p - \frac{1}{\beta} \ln(\beta - \delta p) &= dt + c \\ \frac{1}{\beta} \ln \frac{p}{(\beta - \delta p)} &= t + c\end{aligned}$$

$$\frac{P(t)}{\beta - \delta P(t)} = ce^{-\beta t}$$

$$t=0 \Rightarrow c = \frac{P(0)}{\beta - \delta P(0)}$$

$$\frac{P(t)}{\beta - \delta P(t)} = e^{-\beta t} \frac{P(0)}{\beta - \delta P(0)}$$

$$P(t) = \frac{\beta}{\delta + (\beta P^{-1}(0) - \delta)e^{\beta t}}$$

مثال 7

$$\frac{dG}{dt} = K - aG \quad \text{أوجد حل المعادلة التفاضلية}$$

الحل : بفصل المتغيرات

$$\begin{aligned} \frac{dG}{dt} &= K - aG \\ \frac{dG}{K - aG} &= dt \\ \int \frac{dG}{K - aG} &= \int dt \\ \frac{-1}{a} \ln(K - aG) &= t + c \end{aligned}$$

$$K - aG = e^{-at-ac} = Be^{-at}$$

$$G(t) = \frac{K}{a} - \frac{B}{a}e^{-at}$$

$$G(t) = \frac{K}{a} + Ce^{-at}$$

### مثال 8

أوجد حل المعادلة التفاضلية

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= \frac{y}{x + x^2 y^2} \\ x dy + x^2 y^2 dy &= y dx \\ x dy - y dx + x^2 y^2 dy &= 0 \\ \frac{x dy - y dx}{x^2} + y^2 dy & \\ d\left(\frac{y}{x}\right) + d\left(\frac{y^3}{3}\right) &= 0 \\ \frac{y}{x} + \frac{y^3}{3} &= c \end{aligned}$$

### تمارين

أوجد حلول المعادلات التفاضلية :-

$$1) \frac{dy}{dx} = e^{x+y}$$

$$2) \frac{dx}{dy} = x \cos y$$

$$3) \frac{dx}{dt} = e^x \cos t$$

$$4) \frac{dy}{dx} = (y-1)(y+1)$$

$$5) \frac{dz}{dr} = r^2 (1+z^2)$$

$$6) \tan x \sin^2 y dx + \cos^2 x \cot y dy = 0$$

$$7) \sin x \cos y dx + \cos x \sin y dy = 0, y(0) = 0$$

$$8) \frac{dx}{dt} = x(1+\sin 2t), x(0) = 1$$

$$9) e^x \left( \frac{dx}{dt} + 1 \right) = 1, x(0) = 0$$

### طريقة التعويض

أولاً :- (1) : لنفرض أن المعادلة التفاضلية معطاة على الصورة :

$$\frac{dy}{dx} = F\left(\frac{y}{x}\right) \quad (5)$$

$$\begin{aligned}
& \text{put } z = \frac{y}{x} \\
& \therefore y = xz \\
& \frac{dy}{dx} = z + x \frac{dz}{dx} \\
& F\left(\frac{y}{x}\right) = F(z) = z + x \frac{dz}{dx} \\
& \frac{dz}{F(z) - z} = \frac{dx}{x} \quad (6)
\end{aligned}$$

مثال 9

أوجد حل المعادلة التفاضلية:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x - y}{x + y}$$

الحل:

$$\begin{aligned}
\frac{dy}{dx} &= \frac{x - y}{x + y} = \frac{1 - y/x}{1 + y/x} \\
&= \frac{1 - z}{1 + z} = F(z)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\frac{dz}{F(z) - z} &= \frac{dx}{x} \\
\frac{dz}{\frac{1-z}{1+z} - z} &= \frac{dx}{x} \\
\frac{(1+z)dz}{1-2z-z^2} &= \frac{dx}{x} \\
\int \frac{(1+z)dz}{1-2z-z^2} &= \int \frac{dx}{x} \\
-\frac{1}{2} \ln(1-2z-z^2) &= \ln x + \ln c = \ln cx \\
1-2z-z^2 &= cx^{-2} \\
\therefore z &= \frac{y}{x} \\
x^2 - 2xy - y^2 &= c
\end{aligned}$$

(2) : لنفرض أن المعادلة التفاضلية معطاة على الصورة

$$\begin{aligned}
\frac{dy}{dx} &= F(ax+by+c) \quad (7) \\
\text{put } z &= ax+by+c \\
\frac{dz}{dx} &= a+b \frac{dy}{dx} \\
\frac{dz}{dx} &= a+bF(z) \\
\frac{dz}{a+bF(z)} &= dx \quad (8)
\end{aligned}$$

مثال(10):

حل المعادلة التفاضلية

$$\frac{dy}{dx} = (x + y + 1)^2 - 1$$

الحل:

$$\begin{aligned}\frac{dy}{dx} &= (x + y + 1)^2 - 1 \\&= z^2 - 1 = F(z) \\ \frac{dz}{a + bF(z)} &= dx \\ \frac{dz}{1 + z^2 - 1} &= dx \\ z^{-2} dz &= dx \\ \int z^{-2} dz &= \int dx \\ -z^{-1} &= x + c \\ (x + y + 1)^{-1} &= -(x + c)\end{aligned}$$

مثال (11)

$$2 \frac{dy}{dx} = (x + 2y)^2 + 3$$

$$z = x + 2y$$

$$2 \frac{dy}{dx} = z^2 + 3 = F(z)$$

$$\frac{dz}{dx} = 1 + 2 \frac{dy}{dx} = z^2 + 4$$

$$\frac{dz}{z^2 + 4} = dx$$

$$\frac{1}{2} \tan^{-1} \left( \frac{z}{2} \right) = x + c$$

$$\frac{1}{2} \tan^{-1} \left( \frac{x + 2y}{2} \right) = x + c$$

ثانياً: (1): لنفرض أن المعادلة التفاضلية معطاة على الصورة

$$\frac{dy}{dx} = F \left( \frac{ax + by + c}{\alpha x + \beta y + \gamma} \right), a\beta \neq ab \quad (9)$$

$$if \quad c = \gamma = 0$$

$$\frac{dy}{dx} = F \left( \frac{a+b y/x}{\alpha+\beta y/x} \right)$$

$$= F \left( \frac{a+b y/x}{\alpha+\beta y/x} \right) = F \left( \frac{a+bz}{\alpha+\beta z} \right) = F(z)$$

$$\frac{dz}{F(z) - z} = \frac{dx}{x}$$

if  $c \neq 0$ , or  $\gamma \neq 0$

put

$$x = u + h \dots (i)$$

$$y = v + k \dots (ii)$$

حيث يكون يمين المعادلة (9) يساوي

$$F\left(\frac{au + bv}{\alpha u + \beta v}\right)$$

و هذا يتم التوصل إليه بعد حل المعادلتين التاليتين آنها

$$ah + bk = -c$$

$$\alpha h + \beta k = -\gamma$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{d(v + k)}{du} \frac{du}{dx}$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dv}{du} \cdot 1$$

ثم تصبح معادلة (9)

$$\frac{dv}{du} = F\left(\frac{au + bv}{\alpha u + \beta v}\right) = F\left(\frac{a + bv/u}{\alpha + \beta v/u}\right)$$

وتحل وفقا للصيغة (9)

### مثال(12)

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x - y - 5}{x + y - 1}$$

$$a\beta = 1 \neq -1 = \alpha b$$

الحل

$$h - k = 5$$

$$h + k = 1$$

$$h = 3, \quad k = -2.$$

$$y = v + k = v - 2$$

$$x = u + h = u + 3$$

$$\frac{dv}{du} = \frac{u - v}{u + v}$$

وحلها كما في مثال (9) :

ثانياً:

$$a\beta = \alpha b$$

put

$$z = ax + by : a \frac{\beta}{b} = \alpha$$

$$\frac{\beta}{b} z = a \frac{\beta}{b} x + b \frac{\beta}{b} y = \alpha x + \beta y$$

$$\begin{aligned}\therefore \frac{dz}{dx} &= a + b \frac{dy}{dx} \\ \therefore \frac{dz}{dx} &= a + b F\left(\frac{z+c}{\frac{\beta}{b}z+\gamma}\right)\end{aligned}$$

مثال (13)

$$\begin{aligned}\frac{dy}{dx} &= \frac{x+y+1}{2x+2y-2} \\ a\beta &= 2 = ab\end{aligned}$$

الحل

$$\begin{aligned}z &= x+y \\ \frac{dz}{dx} &= 1 + \frac{dy}{dx} \\ \frac{dz}{dx} &= 1 + \frac{z+1}{2z-1} = \frac{3z}{2z-1}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}3dx &= \left(2 - \frac{1}{z}\right)dz \\ 3 \int dx &= \int \left(2 - \frac{1}{z}\right)dz \\ 3x+c &= 2z - \ln z \\ x+y &= Ce^{2y-x}\end{aligned}$$

## تمارين

أوجد حلول المعادلات التفاضلية الآتية

$$1) \frac{dy}{dx} = \frac{-2x + y}{4x - 2y + 3}$$

$$2) \frac{dy}{dx} = -\frac{2x + 3y - 1}{4x + 6y - 5}$$

$$3) \frac{dy}{dx} = -\frac{2x + 2y - 3}{x + y}$$

$$4) \frac{dy}{dx} = \frac{-x + y - 1}{x + y}$$

$$5) \frac{dy}{dx} = \frac{1 - xy^2}{2x^2y}$$

$$6) \frac{dx}{dy} = \frac{x - x^2t}{t + xt^2}$$

## الفصل الثاني المعادلات الخطية من الرتبة الأولى

المعادلة الخطية من الرتبة الثانية

$$\frac{d^2y}{dx^2} + a(x) \frac{dy}{dx} + b(x)y = f(x)$$

المعادلة الخطية من الرتبة الأولى

$$\frac{dy}{dx} + a(x)y = f(x) \quad (1)$$

(i) if  $a(x) = a$ ,  $f(x) = 0$

$$\frac{dy}{dx} + ay = 0 \quad (3)$$

$$\frac{dy}{y} = -adx$$

$$\int \frac{dy}{y} = -a \int dx$$

$$\ln y = -ax$$

$$y = Ce^{-ax}$$

(ii) if  $a(x) = a$ ,  $f(x) \neq 0$

$$\frac{dy}{dx} + ay = f(x) \quad (3)$$

نضرب طرفي المعادلة بالمعامل التكامل

$$\begin{aligned}
 e^{ax} \frac{dy}{dx} + ay &= e^{ax} f(x) \\
 \frac{d}{dx}(e^{ax} y) &= e^{ax} f(x) \\
 \int d(e^{ax} y) &= \int e^{ax} f(x) dx \\
 e^{ax} y &= \int e^{ax} f(x) dx + c
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 y &= e^{-ax} \left( \int e^{ax} f(x) dx + c \right) \\
 y &= e^{-\int a(x) dx} \left( \int e^{\int a(x) dx} f(x) dx + c \right) \quad (4)
 \end{aligned}$$

$\mu = e^{\int a(x) dx}$  يسمى المعامل التكاملـي

مثال (14)

$$\begin{aligned}
 \frac{dy}{dx} + 2y &= x \\
 y &= e^{-\int 2dx} \left( \int e^{\int 2dx} x dx + c \right) \\
 y &= e^{-2x} \left( \int e^{2x} x dx + c \right) \\
 y &= e^{-2x} \left( \frac{x}{2} e^{2x} - \frac{1}{4} e^{2x} + c \right)
 \end{aligned}$$

مثال (15)

$$\frac{dx}{dy} - x \ln y = y^y e^{-x}$$

الحل

$$\begin{aligned} x &= e^{\int \ln y dy} \left[ \int e^{-\int \ln y dy} y^y dy + c \right] \\ x &= e^{y \ln y - y} \left[ \int e^{-y \ln y + y} y^y dy + c \right] \\ x &= y^y e^{-y} \left( \int y^{-y} e^y y^y dy + c \right) \\ x &= y^y e^{-y} \left( y^y + c \right) \end{aligned}$$

مثال (16)

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} + y &= \frac{1}{1+e^{2x}} \\ y &= e^{-\int dx} \left( \int e^{\int dx} \frac{1}{1+e^{2x}} dx + c \right) \\ y &= e^{-x} \left( \int e^x \frac{1}{1+e^{2x}} dx + c \right) \\ y &= e^{-x} \left( \tan^{-1} e^x + c \right) \end{aligned}$$

### معادلة برنولى التفاضلية اللاخطية

$$\frac{dy}{dx} + a(x)y = f(x)y^n \quad (5)$$

$$z = y^{1-n}$$

$$\frac{dz}{dx} = (1-n)y^{-n} \frac{dy}{dx}$$

$$(1-n)y^{-n} \frac{dy}{dx} + a(x)(1-n)y^{-n}y = (1-n)y^{-n}f(x)y^n$$

$$\frac{dz}{dx} + (1-n)a(x)z = (1-n)f(x) \quad (6)$$

و هي معادلة خطية من الرتبة الأولى  
مثال

$$y - x \frac{dy}{dx} = \frac{dy}{dx} y^2 e^y$$

الحل

$$y \frac{dx}{dy} - x = y^2 e^y$$

$$\therefore \frac{dx}{dy} - \frac{1}{y}x = ye^y$$

$$\begin{aligned}\therefore x &= e^{-\int -\frac{dy}{y}} \left( \int e^{\int -\frac{dy}{y}} y e^y dy + c \right) \\ \therefore x &= y \left( \int \frac{1}{y} y e^y dy + c \right) \\ \therefore x &= y (e^y + c)\end{aligned}$$

مثال (17)

$$\frac{dy}{dx} - \frac{1}{x} y = -\frac{5}{2} x^2 y^3$$

الحل

$$n = 3$$

$$z = y^{1-n} = y^{1-3} = y^{-2}$$

$$\frac{dz}{dx} = -2y^{-3} \frac{dy}{dx}$$

بضرب المعادلة في

$$(1-n)y^{-n} = -2y^{-3}$$

$$\begin{aligned}\frac{dz}{dx} + \frac{2}{x} z &= 5x^2 \\ z &= e^{-2 \int \frac{dx}{x}} \left( \int e^{2 \int \frac{dx}{x}} .5x^2 dx + c \right)\end{aligned}$$

$$z = x^{-2} \left( \int 5x^4 dx + c \right)$$

$$z = y^{-2} = x^{-2} \left( x^5 + c \right)$$

$$y = \frac{x}{\sqrt{x^5 + c}}$$

مثال (18)

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\sin^2 x + \cos^2 y}{2 \tan x \sin y \cos y}, \quad y\left(\frac{\pi}{2}\right) = 0.$$

الحل : ضع

$$T = \cos^2 y$$

$$\frac{dT}{dx} = -2 \cos y \sin y \frac{dy}{dx}$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\frac{dT}{dx}}{(-2 \cos y \sin y)}$$

$$\frac{dT}{dx} = \frac{\sin^2 x + T}{2 \tan x \sin y \cos y}$$

$$\frac{dT}{dx} = -\frac{\sin^2 x + T}{\tan x}$$

$$\frac{dT}{dx} + \cot x T = -\sin x \cos x$$

$$T = e^{-\int \frac{\cos x}{\sin x} dx} \left[ \int e^{\int \frac{\cos x}{\sin x} dx} (-\sin x \cos x) dx + c \right]$$

$$T = e^{-\ln \sin x} \left[ \int e^{\ln \sin x} (-\sin x \cos x) dx + c \right]$$

$$T = \operatorname{cosecx} \left( -\int \sin^2 x \cos x dx + c \right)$$

$$T = \cos^2 y = \operatorname{cosecx} \left( -\frac{\sin^3 x}{3} + c \right)$$

$$y = \cos^{-1} \sqrt{\frac{c}{\sin x} - \frac{\sin^2 x}{3}}$$

$$y \left( \frac{\pi}{2} \right) = 0$$

$$0 = \cos^{-1} \sqrt{c - \frac{1}{3}}$$

$$\cos 0 = 1 = \sqrt{c - \frac{1}{3}}$$

$$c = \frac{4}{3}$$

### تمارين

أوجد حلول المعادلات التفاضلية الآتية

$$1) \frac{dx}{dt} + x \cot t = 2t \cosec t$$

$$2) \frac{dx}{dt} - 2x = t^2 e^{2t}$$

$$3) \frac{dx}{dt} + x = te^{-t} + 1$$

$$4) y' + \frac{2}{x} y = \frac{\cos x}{x^2}, y(\pi) = 0$$

$$5) y' - y = -y^3 x e^{-2x}$$

$$6) tx^2 \frac{dx}{dt} + x^3 = t \cos t$$

### الفصل الثالث المعادلة التفاضلية التامة

$$P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0 \quad (7)$$

تكون المعادلة التفاضلية السابقة تامة إذا تحقق الشرط

$$\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$$

ومن ثم يمكن مقارنتها بالتقاضل التام

$$du(x,y) = \frac{\partial u}{\partial x} dx + \frac{\partial u}{\partial y} dy$$

يصبح هو الحل ، على النحو التالي

$$u(x,y) = c$$

$$u(x,y) = \frac{\partial u}{\partial x} dx = \int P dx + \phi(y)$$

$$u(x,y) = \frac{\partial u}{\partial y} dy = \int Q dy + \phi(x)$$

مثال (19)

$$(2x+y)dx + (2y+x)dy = 0$$

الحل

$$\begin{aligned}
u(x, y) &= \int P dx + \phi(y) \\
&= \int (2x + y) dx + \\
&= x^2 + xy + \phi(y) \\
u(x, y) &= \int Q dy + \phi(x) \\
&= \int (x + 2y) dy + \phi(x) \\
&= xy + y^2 + \phi(x) \\
u(x, y) &= x^2 + xy + y^2 + c
\end{aligned}$$

أما إذا كانت المعادلة التفاضلية (7) ليست بتفاضل تام فإنه توجد دالة  $\mu(x, y)$  تسمى المعامل التكامل في بحيث أن

$$du = \mu(Pdx + Qdy) = (\mu P dx + \mu Q dy) = 0$$

تصبح معادلة تقاضلية تامة، أي أن

$$\frac{\partial \mu P}{\partial y} = \frac{\partial \mu Q}{\partial x}$$

وهناك حالتان

$$(i) \quad \mu = \mu(x)$$

$$\frac{\mu \partial P}{\partial y} = \frac{\partial \mu Q}{\partial x}$$

$$\mu \frac{\partial P}{\partial y} = \mu \frac{\partial Q}{\partial x} + Q \frac{\partial \mu}{\partial x}$$

$$\frac{\partial \mu}{\mu} = \frac{1}{Q} \left( \frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} \right) dx$$

$$(ii) \quad \mu = \mu(y)$$

$$\frac{\partial \mu P}{\partial y} = \mu \frac{\partial Q}{\partial x}$$

$$\mu \frac{\partial P}{\partial y} + P \frac{\partial \mu}{\partial y} = \mu \frac{\partial Q}{\partial x}$$

$$\frac{\partial \mu}{\mu} = -\frac{1}{P} \left( \frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} \right) dy$$

مثال (20)

$$(x + y^2)dx - 2xydy = 0$$

الحل

$$\frac{\partial P}{\partial y} = 2y \neq -2y = \frac{\partial Q}{\partial x}$$

$$\frac{\partial \mu}{\mu} = \frac{1}{Q} \left( \frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} \right) dx$$

$$\frac{\partial \mu}{\mu} = -\frac{2}{x} dx$$

$$\ln \mu = \ln x^{-2}$$

$$\mu = x^{-2}$$

بضرب المعادلة في المعامل التكاملی :

$$x^{-2}(x + y^2)dx - x^{-2}2xydy = 0$$

$$\left( \frac{1}{x} + \frac{y^2}{x^{-2}} \right) dx - 2 \frac{y}{x} dy$$

$$\frac{\partial \mu P}{\partial y} = 2 \frac{y}{x^2} = \frac{\partial \mu Q}{\partial x}$$

$$\begin{aligned}
u(x, y) &= \int P \mu dx + \phi(y) \\
&= \int \left( \frac{1}{x} + \frac{y^2}{x^2} \right) dx + \phi(y) \\
&= \ln x - \frac{y^2}{x} + \phi(y) \\
u(x, y) &= \int Q \mu dy + \phi(x) \\
&= -2 \int \frac{y}{x} dy \\
&= -\frac{y^2}{x} + \phi(x) \\
u(x, y) &= \ln x - \frac{y^2}{x} + c
\end{aligned}$$

مثال (21)

$$\frac{y}{x} dx + (y^3 - \ln x) dy = 0$$

الحل

$$\begin{aligned}
\frac{\partial P}{\partial y} &= x^{-1} \neq -x^{-1} = \frac{\partial Q}{\partial x} \\
\frac{\partial \mu}{\mu} &= -\frac{1}{P} \left( \frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} \right) dy
\end{aligned}$$

$$\frac{\partial \mu}{\mu} = -\frac{2}{y} dy$$

$$\ln \mu = \ln y^{-2}$$

$$\mu = y^{-2}$$

$$\int \mu P dx = \frac{1}{y} \int \frac{dx}{x} = \frac{\ln x}{y} + \phi(y)$$

$$\int \mu Q dy = \int \left( y - \frac{\ln x}{y^2} \right) dy = \frac{y^2}{2} + \frac{\ln x}{y} + \phi(x)$$

$$u(x, y) = \frac{y^2}{2} + \frac{\ln x}{y} + c$$

### تمارين

$$1) (x^2 + y^2 + 2x)dx + 2xydy = 0$$

$$2) (x^3 - 3xy^2 + 2)dx - (3x^2y - y^2)dy = 0$$

$$3) (x+y)dx + (x+2y)dy = 0$$

$$4) 2xdx/y^3 + \frac{1}{y^6} (y^3 - 3x^2)dy = 0$$

$$5) \left( \frac{\ln \ln y}{x} + \frac{2}{3} xy^3 \right) dx + \left( \frac{\ln x}{y \ln y} + x^2 y^2 \right) dy = 0$$

$$6) (x \cos y - y \sin y)dy + (x \sin y + y \cos y)dx = 0$$

$$7) (2y + x^2)dx - xdy = 0$$

$$8) (2xy + x^2y + y^3/3)dx + (x^2 + y^2)dy = 0$$

$$9) (x^2 + y^2 + 1)dx - (xy + y)dy = 0$$

## الباب الثاني

### المعادلة التفاضلية الخطية من الرتبة الثانية

المعادلة التفاضلية العامة من الرتبة الثانية ، كالتالي

$$\frac{d^2y}{dx^2} + a(x) \frac{dy}{dx} + b(x)y = f(x) \quad (1)$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} + a(x) \frac{dy}{dx} + b(x)y = 0 \quad (2)$$

تسمى المعادلة (2) متجانسة إذا كان

المجموع الخطى للحلين  $y_1$  ،  $y_2$  هو :

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2$$

$c_1, c_2$  ثابتان.

#### الاستقلال الخطى :

الدالتان  $y_1$  ،  $y_2$  يقال أنهما دالتان مستقلتان خطياً كلما كانت الدالتان

$$0 = c_1 = c_2 \text{ يقتضي } c_1 y_1 + c_2 y_2 = 0$$

#### عدم الاستقلال الخطى :

يقال أنهما دالتان غير مستقلتين خطياً كلما كانت  $y_1$  ،  $y_2$

$$c_2 = 0 \text{ أو } c_1 = 0 \text{ يقتضي } c_1 y_1 + c_2 y_2 = 0$$

عبارة أخرى يقال أن دالتين غير مستقلتين خطيا إذا كانت إحداهمما مضاعف ثابت للأخرى .

**نظريه (1)**

إذا كان  $y_1, y_2$  هما حلان للمعادلة التفاضلية

$$y'' + ay' + by = 0$$

أي مجموع خطى لهما هو أيضا حل للمعادلة .

البرهان:

$$\begin{aligned} y &= c_1 y_1 + c_2 y_2 \\ y'' + ay' + by &= (c_1 y_1'' + c_2 y_2'') \\ &+ a(c_1 y_1' + c_2 y_2') + b(c_1 y_1 + c_2 y_2) \\ &= c_1(y_1'' + ay_1' + by_1) + c_2(y_2'' + ay_2' + by_2) = 0 \end{aligned}$$

شرط الاستقلال الخطى :

حلان مستقلان خطيا فقط إذا كان المحدد

$$W(y_1, y_2) = \det \begin{pmatrix} y_1 & y_2 \\ y_1' & y_2' \end{pmatrix} \neq 0$$

مثال (1) برهن أن

$$y_1 = \cos x, \quad y_2 = \sin x$$

هما حلان للمعادلة التفاضلية  $y'' + y = 0$

الحل

$$W(\cos x, \sin x) = \det \begin{pmatrix} \cos x & \sin x \\ -\sin x & \cos x \end{pmatrix} = 1 \neq 0$$

استخدام حل معلوم لإيجاد الحل الآخر

المعادلة التفاضلية المتتجانسة

$$\frac{d^2y}{dx^2} + a(x)\frac{dy}{dx} + b(x)y = 0$$

لها حل عام

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2$$

0 ≠ y<sub>1</sub> حل معلوم . المطلوب إيجاد الحل الآخر المستقل خطيا

$$y_2 / y_1 = v(x)$$

$$y_2 = v y_1$$

$$y' = v y'_1 + v' y_1$$

$$y'' = v y''_1 + v' y'_1 + v'' y_1$$

ومن ثم  $y_2$  حل يحقق المعادلة التفاضلية

$$y'' + a y' + b y_2 = (v y_1)'' + a(v y_1)' + b(v y_1) =$$

$$(v y''_1 + 2v' y'_1 + v'' y_1) + a(v y'_1 + v' y_1) + b(v y_1)$$

$$= v(y_1'' + a y_1' + b y_1) + v'(2 y_1' + a y_1) + v'' y_1$$

$$= 0 + v'(2 y_1' + a y_1) + v'' y_1 = 0$$

$$v''/v' = - (2 y_1' + a y_1)/y_1 = -2 y_1'/y_1 - a$$

$$\ln v' = -2 \ln y_1 - \int a(x) dx$$

$$v' = \frac{e^{-\int a(x) dx}}{y_1^2}$$

$$v = \int \frac{e^{-\int a(x) dx} dx}{y_1^2}$$

$$y_2 = y_1 v = y_1 \int \frac{e^{-\int a(x) dx} dx}{y_1^2}$$

مثال (2)

أوجد الحل الآخر إذا كان

$$x^2 y'' - xy' + y = 0, \quad y_1 = x$$

: الحل

$$y'' - \frac{1}{x} y' + \frac{1}{x^2} y = 0$$

$$y_2 = x \int \frac{e^{-\int \frac{1}{x} dx} dx}{x^2} = x \int \frac{e^{\ln x} dx}{x^2}$$

$$= x \int \frac{x dx}{x^2} = x \int \frac{dx}{x} = x \ln x$$

$$y = c_1 x + c_2 x \ln x$$

## تمارين

أوجد الحل الآخر

- 1)  $y'' - 2y' + y = 0, \quad y = e^x$
- 2)  $y'' - 2x y' + 2y = 0, \quad y=x, \quad x>0$
- 3)  $y'' + 3y'/x = 0, \quad y = 1$
- 4)  $x^2 y'' + xy' + 4y = 0, \quad y = x^2$

### (2): المعادلة المتجانسة من الرتبة الثانية ذات المعاملات الثابتة

$$y'' + ay' - by = 0 \dots (1)$$

سنفرض أن الحل على الصورة

$$y = e^{\lambda x}$$

$$y' = \lambda e^{\lambda x}$$

$$y'' = \lambda^2 e^{\lambda x}$$

وبالتعويض في المعادلة (1) ، ينتج

$$\lambda^2 e^{\lambda x} + a \lambda e^{\lambda x} + b e^{\lambda x} = 0$$

وتسمى المعادلة المساعدة . لكي يتحقق الحل يجب أن

$$\lambda^2 + a \lambda + b = 0 \dots (2)$$

$$\lambda_1 = \frac{-a + \sqrt{a^2 - 4b}}{2}$$

$$\lambda_2 = \frac{-a - \sqrt{a^2 - 4b}}{2}$$

هناك ثلاث حالات وفق اختلاف المميز

الحالة الأولى جذران حقيقيان مختلفان

$$W(y_1, y_2) = \det \begin{pmatrix} e^{\lambda_1 x} & e^{\lambda_2 x} \\ \lambda_1 e^{\lambda_1 x} & \lambda_2 e^{\lambda_2 x} \end{pmatrix} = (\lambda_2 - \lambda_1) e^{(\lambda_2 + \lambda_1)x} \neq 0$$

إذا الحلان مستقلان خطياً ويصبح الحل العام في هذه الحالة ، هو

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2 = c_1 e^{\lambda_1 x} + c_2 e^{\lambda_2 x}$$

(3) مثال

$$y'' + 3y' - 10y = 0$$

الحل:- المعادلة المساعدة

$$\lambda^2 + 3\lambda - 10 = (\lambda - 2)(\lambda + 5) = 0 , \lambda=2 , \lambda=-5$$

$$y = c_1 e^{2x} + c_2 e^{-5x}$$

الحالة الثانية هناك جذر مكرر :  $\lambda_2 = \lambda_1 = -a/2$

ويصبح الحلان هما

$$\begin{aligned}
y_1 &= e^{\lambda} = e^{-\frac{a}{2}x} \\
y_2 &= y_1 \int \frac{e^{-\int a(x)dx} dx}{y_1^2} \\
y_2 &= e^{-\frac{a}{2}x} \int \frac{e^{-\int adx} dx}{e^{-ax}} \\
y_2 &= e^{-\frac{a}{2}x} \int \frac{e^{-ax} dx}{e^{-ax}} = xe^{-\frac{a}{2}x} \\
y &= c_1 e^{-\frac{a}{2}x} + c_2 x e^{-\frac{a}{2}x} \\
y &= c_1 e^{\lambda} + c_2 x e^{\lambda}
\end{aligned}$$

(4) مثل

$$y'' - 6y + 9 = 0$$

$$\lambda^2 - 6\lambda + 9 = 0$$

$$(\lambda - 3)^2 = 0, \quad \lambda = 3$$

$$y = c_1 e^{3x} + c_2 x e^{3x}$$

### تمارين

أوجد الحل العام للمعادلات التفاضلية الآتية

$$1) \quad y'' - 4y = 0$$

- 2)  $x^{\wedge} + x^{\wedge} - 3x = 0$
- 3)  $y^{\wedge\wedge} - 3y^{\wedge} + 2y = 0$
- 4)  $y^{\wedge\wedge} + 5y^{\wedge} + 6y = 0$
- 5)  $y^{\wedge\wedge} + 2\pi y^{\wedge} + \pi^2 y = 0$
- 6)  $y^{\wedge\wedge} - 13y^{\wedge} + 42y = 0$
- 7)  $y^{\wedge\wedge} + 2y^{\wedge} + y = 0$
- 8)  $y^{\wedge\wedge} + 4y^{\wedge} + 4y = 0$
- 9)  $y^{\wedge\wedge\wedge} - 9y^{\wedge} = 0$
- 10)  $y^{\wedge\wedge\wedge} - 6y^{\wedge\wedge} + 3y^{\wedge} + 10y = 0$

الحالة الثالثة هناك جذران تخيليان مترافقان

$$\lambda_1 = \frac{-a + \sqrt{a^2 - 4b}}{2} = \alpha + i\beta$$

$$\lambda_2 = \frac{-a - \sqrt{a^2 - 4b}}{2} = \alpha - i\beta$$

سنستخدم صيغة أويلر

$$e^{ix} = \cos x + i \sin x$$

$$y_1 = e^{\lambda_1} = e^{\alpha+i\beta} = e^\alpha e^{i\beta}$$

$$y_1 = e^\alpha (\cos \beta + i \sin \beta)$$

$$y_2 = e^{\lambda_2} = e^{\alpha-i\beta} = e^\alpha e^{-i\beta}$$

$$y_2 = e^\alpha (\cos \beta - i \sin \beta)$$

$$Y_1 = \frac{y_1 + y_2}{2} = e^\alpha \cos \beta$$

$$Y_2 = \frac{y_1 - y_2}{2i} = e^\alpha \sin \beta$$

$$Y = c_1 Y_1 + c_2 Y_2$$

$$Y = e^\alpha (c_1 \sin \beta + c_2 \cos \beta)$$

مثال (5)

$$y'' + y = 0$$

$$\lambda^2 + 1 = 0$$

$$\lambda = 0 \pm i$$

$$y = c_1 \cos x + c_2 \sin x$$

## تمارين

أوجد الحل العام للمعادلات التفاضلية الآتية

- 1)  $y'' + 2y' + 2y = 0$
- 2)  $x'' + x' + 7x = 0$
- 3)  $8y'' + 4y' + y = 0 , y(0)=0 , y'(0)=1$
- 4)  $y'' + y' + 2y = 0$
- 5)  $y'' + y' + y = 0 , y(0)=1 , y'(0)=3$
- 6)  $y''' - y'' + y' - y = 0$

(3) المعادلة الامتحانة من الرتبة الثانية ذات المعاملات الثابتة

$$y'' + ay' + by = f(x) \dots (1)$$

نوجد حل المعادلة المتتجانسة ثم نوجد الحل الجزئي .

الحالة الأولى:

الحل الجزئي لا يوجد منه حد هو حل للمعادلة المتتجانسة :  $y_p$

$$y'' + ay' + by = 0$$

يكون الحل المقترح وفقا لشكل الدالة ، كالتالي

- 1)  $f(x) = P_n(x) : y_p = (a_n x^n + a_{n-1} x^{n-1} + \dots + a_0)$
  - 2)  $f(x) = P_n(x)e^{ax} : y_p = (a_n x^n + a_{n-1} x^{n-1} + \dots + a_0)e^{ax}$
  - 3)  $f(x) = P_n(x)e^{ax} \sin bx \text{ or } f(x) = P_n(x)e^{ax} \cos bx$
- $$y_p = (a_n x^n + a_{n-1} x^{n-1} + \dots + a_0)e^{ax} \sin bx$$

$$+ (d_n x^n + d_{n-1} x^{n-1} + \dots + a_0) e^{ax} \cos bx$$

### (6) مثال

أوجد الحل العام للمعادلة

$$y'' - y = x^2$$

الحل المقترن هو كثيرة حدود من الدرجة الثانية

$$y_p = c x^2 + b x + a$$

$$y'_p = 2cx + b$$

$$y''_p = 2c$$

$$2c - (cx^2 + bx + a) = x^2$$

وبمقارنة المعاملات بين الطرفين ينتج :

$$a = -2, \quad b = 0, \quad c = -1$$

ويصبح الحل الجزئي هو

$$y_p = -x^2 - 2$$

في حين أن حل المعادلة المتجانسة

$$y'' - y = 0$$

$$\lambda^2 - 1 = 0$$

$$\lambda = \pm 1$$

$$y_c = c_1 e^x + c_2 e^{-x}$$

$$y = y_c + y_p = c_1 e^x + c_2 e^{-x} - (x^2 + 2)$$

(7) مثال

أوجد الحل العام للمعادلة

$$y'' + 4y = 3 \sin x$$

الحل: نوجد أولا حل المعادلة المتجانسة

$$y'' + 4y = 0$$

$$\lambda^2 + 4 = 0$$

$$\lambda = \pm 2i$$

$$y_c = c_1 \cos 2x + c_2 \sin 2x$$

الحل الجزئي المقترح هو

$$y_p = a \sin x + d \cos x$$

$$y'_p = a \cos x - d \sin x$$

$$y''_p = -a \sin x - d \cos x$$

$$y'' + 4y = -a \sin x - d \cos x + 4a \sin x + 4d \cos x = 3 \sin x$$

$$3a \sin x + 3d \cos x = 3 \sin x$$

$$a = 1, d = 0$$

$$y_p = \sin x$$

$$y = y_c + y_p = c_1 \cos 2x + c_2 \sin 2x + \sin x$$

مثال (8)

أوجد الحل العام للمعادلة

$$y'' - 3y' + 2y = e^x \sin x$$

الحل: نوجد أولاً حل المعادلة المترابطة

$$\lambda^2 - 3\lambda + 2 = 0$$

$$y_c = c_1 e^x + c_2 e^{2x}$$

$$y_p = a e^x \sin x + d e^x \cos x$$

$$y'_p = (a-d)e^x \sin x + (a+d)e^x \cos x$$

$$y''_p = 2a e^x \cos x - 2d e^x \sin x$$

$$e^x (2a \cos x - 2d \sin x) - 3e^x [(a-d) \sin x + (a+d) \cos x]$$

$$+ 2e^x (a \sin x + d \cos x) = e^x \sin x$$

وبمقارنة معاملات الجيب والجتا بين الطرفين  $e^x$  بعد القسمة على

$$2a - 3(a+d) + 2d = 0, \quad a = -1/2$$

$$-2d - 3(a-d) + 2a = 1, \quad d = 1/2$$

$$y = y_c + y_p = c_1 e^x + c_2 e^{2x} + e^x (\cos x - \sin x)/2$$

### الحالة الثانية

إذا كان أي حد من الحل الجزئي في نفس الوقت هو حد في حل المعادلة المتجانسة يصبح الحل الجزئي هو  $y^k x$  حيث أن  $k$  أصغر عدد صحيح بحيث لا يصبح أي حد فيه مكرر في حل المعادلة المتجانسة.

### مثال(9)

$$y'' - y' - 6y = 20e^{-2x}$$

$$\lambda^2 - \lambda - 6 = 0 = (\lambda - 3)(\lambda + 2)$$

$$\lambda = 3, \lambda = -2$$

$$y_c = c_1 e^{3x} + c_2 e^{-2x}$$

حل مكرر في حل المتجانسة و يصبح الحل الجزئي الجديد

$$y_p = a x e^{-2x}$$

$$y'_p = a(1-2x)e^{-2x}$$

$$y''_p = -2ae^{-2x} - 2a(1-2x)e^{-2x}$$

$$y'' - y' - 6y = [-2ae^{-2x} - 2a(1-2x)e^{-2x}] - a(1-2x)e^{-2x} - 6xe^{-2x}$$

$$= 20 e^{-2x}, a = -4$$

$$y_p = -4x e^{-2x}$$

$$y = y_c + y_p = c_1 e^{3x} + c_2 e^{-2x} - 4xe^{-2x}$$

مثال (10)

$$y'' - 4y' + 4y = 6xe^{2x}$$

$$\lambda^2 - 4\lambda + 4 = (\lambda - 2)^2 = 0 , \quad \lambda = 2$$

$$y_c = c_1 e^{2x} + c_2 xe^{2x}$$

$$y_p = x^2 (ax+b) e^{2x}$$

$$y'_p = (3ax^2 + 2bx) e^{2x} + (2ax^3 + 2bx^2) e^{2x}$$

$$y''_p = [(6ax+2b)+(6ax^2+4bx)+(6ax^2+4bx)+(4ax^3+4bx^2)]e^{2x}$$

: مقارنة معاملات

$$x^3 : 4a - 8a + 4a = 0$$

$$x : 6a+4b+4b-8b=6 , \quad a=1$$

$$b=0$$

بمقارنة الحد المطلق

$$y = y_c + y_p = c_1 e^{2x} + c_2 xe^{2x} + x^3 e^{2x}$$

### تمارين

أوجد الحل العام للمعادلات التفاضلية الآتية

$$1) y'' + y = x^2$$

$$2) y'' + y = 1 + x + x^2$$

$$3) y'' + y = xe^x$$

$$4) y'' + 4y = 16x \sin 2x$$

$$5) y'' - y' - 2y = x^2 + \cos x$$

$$6) y'' - 4y' + 5y = 20 \cosh 2x \cdot \cos x$$

$$\text{ans: } e^{2x} (c_1 \cos x + c_2 \sin x) + 5xe^x \sin x +$$

$$0.5 e^{-2x} \cos x - 0.25e^{-2x} \sin x$$

[2] (4): معادلة كوشي - يلر المتجانسة :

$$x^2 y'' + axy' + by = 0 \dots (1)$$

و سنفرض أن حلها هو

$$y = x^r, y' = rx^{r-1}, y'' = r(r-1)x^{r-2}$$

نعرض عن هذه القيم في معادلة (1) نحصل على

$$r(r-1)x^r + arx^r + bx^r = 0$$

$$r^2 + (a-1)r + b = 0 \dots (2)$$

وهناك ثلاثة حالات :

$$r_1 \neq r_2 \quad (i)$$

جذراً المعادلة المساعدة (2) حقيقان مختلفان ويصبح الحل العام

$$y = c_1 x^{r_1} + c_2 x^{r_2}$$

مثال (11)

$$x^2 y'' - 2xy' - 4y = 0$$

$$r^2 - 3r - 4 = 0 , \quad r=-1 , \quad r=4$$

$$y = c_1 x^{-1} + c_2 x^4$$

(ii) جذراً المعادلة المساعدة حقيقي مكرر و نفرض الحل الأول هو:  $x^r$

ثم نوجد الحل الآخر

$$\begin{aligned} y_2 &= y_1 \int \frac{e^{-\int a(x) dx} dx}{x^2} \\ y_2 &= x^r \int \frac{e^{-\int \frac{a}{x} dx} dx}{x^{2r}} \\ y_2 &= x^r \int \frac{x^{-a} dx}{x^{2r}} \\ &= x^r \int x^{-a-2r} dx \\ &= x^r \int x^{-a-(1-a)} dx \\ &= x^r \ln x \end{aligned}$$

ويصبح الحل العام

$$y = c_1 x^r + c_2 x^r \ln x$$

مثال (12)

$$4x^2y'' + 8xy' + y = 0$$

$$4r^2 + 4r + 1 = 0$$

$$(2r-1)^2 = 0 , r=-1/2$$

$$y = c_1 x^{-1/2} + c_2 x^{-1/2} \ln x$$

جذراً المعادلة المساعدة تخيليان (ii)

$$r_1 = \alpha + i\beta , \quad r_2 = \alpha - i\beta$$

$$y_1 = x^{r_1} = x^{\alpha+i\beta} = x^\alpha x^{i\beta}$$

$$y_1 = x^\alpha e^{i\beta \ln x} = x^\alpha (\cos \beta \ln x + i \sin \beta \ln x)$$

$$y_2 = x^{r_2} = x^{\alpha-i\beta} = x^\alpha x^{-i\beta}$$

$$y_2 = x^\alpha e^{-i\beta \ln x} = x^\alpha (\cos \beta \ln x - i \sin \beta \ln x)$$

$$Y_1 = \frac{y_1 + y_2}{2} = e^\alpha \cos \beta \ln x$$

$$Y_2 = \frac{y_1 - y_2}{2i} = e^\alpha \sin \beta \ln x$$

$$Y = c_1 Y_1 + c_2 Y_2$$

$$Y = e^\alpha (c_1 \sin \beta \ln x + c_2 \cos \beta \ln x)$$

مثال (13)

$$x^2y'' + 3xy' + 3y = 0$$

$$r^2 + 2r + 3 = 0$$

$$r = -1 \pm \sqrt{2}$$

$$y = x^{-1}(c_1 \cos \sqrt{2} \ln x + c_2 \sin \sqrt{2} \ln x)$$

(14) مثال

$$x^3 y''' + 5x^2 y'' + 7xy' + 8y = 0$$

$$r^3 + 2r^2 + 4r + 8 = 0 = (r+2)(r^2 + 4) = 0$$

$$r = -2, r \pm 2i$$

$$y = x^0(c_1 \cos 2 \ln x + c_2 \sin 2 \ln x) + cx^{-2}$$

ملاحظة

معادلة كوشي-يلر يمكن اخترالها إلى معادلة ذات معاملات ثابتة باستخدام

: التعويض

$$x = e^t$$

$$t = \ln x$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{dt} \frac{dt}{dx} = \frac{1}{x} \frac{dy}{dt} \dots (1)$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{d}{dx} \left( \frac{1}{x} \frac{dy}{dt} \right) = \frac{1}{x} \frac{d}{dx} \left( \frac{dy}{dt} \right) - \frac{1}{x^2} \frac{dy}{dt}$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{1}{x} \frac{d}{dt} \left( \frac{dy}{dt} \right) \frac{dt}{dx} - \frac{1}{x^2} \frac{dy}{dt}$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{1}{x} \frac{d^2y}{dt^2} \frac{1}{x} - \frac{1}{x^2} \frac{dy}{dt}$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{1}{x^2} \left( \frac{d^2y}{dt^2} - \frac{dy}{dt} \right) \dots (2)$$

بتعويض (1) و (2) في معادلة كوشي-يلر

$$x^2 y'' + axy' + by = f(x)$$

$$y'' + (a-1)y' + by = f(e^t)$$

مثال (15)

$$x^2 y'' - xy' + y = \ln x$$

$$y'' - 2y' + y = \ln e^t = t$$

$$\lambda^2 - 2\lambda - 1 = 0 = (\lambda - 1)^2 = 0$$

$$y_c = c_1 e^t + c_2 t e^t$$

$$y_p = a + bt = 2 + t$$

$$y = y_c + y_p = c_1 e^t + c_2 t e^t + 2 + t$$

$$y = c_1 x + c_2 x \ln x + 2 + \ln x$$

### تمارين

أوجد الحل العام للمعادلات التفاضلية الآتية

- 1)  $x^2 y'' - 2y = 0$
- 2)  $x^2 y'' + xy' = 0$
- 3)  $x^2 y'' + 3xy' + 2y = 0$
- 4)  $x^2 y'' + 5xy' + 4y = 0$
- 5)  $4x^2 y'' - 4xy' + 3y = 0$
- 6)  $x^2 y'' + 5xy' + 5y = 0$
- 7)  $x^2 y'' + xy' - y = 0$
- 8)  $x^2 y'' - 5xy' + 9y = 0$
- 9)  $x^2 y'' - 3xy' + 3y = 0$
- 10)  $x^3 y''' + x^2 y'' - 2xy' + 2y = 0$

[5]: طريقة تغيير الثوابت : [2]3-

$$y'' + ay' + by = f(x) \dots (1)$$

وحل المعادلة المتجانسة

$$y'' + ay' + by = 0 \dots \dots (2)$$

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2 \dots (3)$$

وعليه فإن أي حل جزئي للمعادلة (1) يجب أن يحقق أن :

ليسا ثوابت و لا يجاد مثل هذا الحل سنقترح أن  $y_p / y_1 \neq y_p / y_2$

$$y_p = c_1(x)y_1 + c_2(x)y_2 \dots (4)$$

بحيث أن

$$c'_1(x)y_1 + c'_2(x)y_2 = 0 \dots (5)$$

نفضل معادلة (4) لنحصل على

$$y''_p = c_1(x)y''_1 + c_2(x)y''_2 + c'_1(x)y'_1 + c'_2(x)y'_2$$

$$= c_1(x)y'_1 + c_2(x)y'_2$$

$$y'''_p = c_1(x)y'''_1 + c_2(x)y'''_2 + c'_1(x)y'_1 + c'_2(x)y'_2$$

$$(1) = c_1(x)[y'''_1 + a y'_1 + b y_1] + c_2(x)[y'''_2 + a y'_2 + b y_2] \\ + c'_1(x)y'_1 + c'_2(x)y'_2 = f(x).$$

$$c'_1(x)y'_1 + c'_2(x)y'_2 = f(x) \dots (6)$$

أصبح لدينا المعادلتان (5) و(6) نحلهما آنيا بطريقة كرامر للمحددات لنجد

$$c'_1(x) = \frac{\det \begin{pmatrix} 0 & y_2 \\ f(x) & y'_2 \end{pmatrix}}{\det \begin{pmatrix} y_1 & y_2 \\ y'_1 & y'_2 \end{pmatrix}} = \frac{-y_2 f(x)}{W}$$

$$c'_1(x) = \frac{\det \begin{pmatrix} y_1 & 0 \\ y_2 & f(x) \end{pmatrix}}{\det \begin{pmatrix} y_1 & y_2 \\ y'_1 & y'_2 \end{pmatrix}} = \frac{y_1 f(x)}{W}$$

وأخيرا فإن

$$c_1(x) = \int c'_1(x) dx$$

$$c_2(x) = \int c'_2(x) dx$$

مثال (16)

$$y'' + y = \tan x$$

$$\lambda^2 + 1 = 0 ; \lambda = \pm i$$

$$y_c = c_1 \cos x + c_2 \sin x$$

$$y_1 = \cos x \quad y_2 = \sin x$$

$$y'_1 = -\sin x \quad y'_2 = \cos x$$

$$w = \det \begin{pmatrix} y_1 & y_2 \\ y'_1 & y'_2 \end{pmatrix}$$

$$w = \det \begin{pmatrix} \cos x & \sin x \\ -\sin x & \cos x \end{pmatrix}$$

$$w = \cos^2 x + \sin^2 x = 1$$

$$c'_1(x) = \frac{-y_2 f(x)}{w} = -\tan x \sin x = \frac{\cos^2 - 1}{\cos x} = \cos x - \sec x$$

$$c_1(x) = \int (\cos x - \sec x) dx = \sin x - \ln(\sec x + \tan x)$$

$$c'_2(x) = \frac{-y_1 f(x)}{w} = \tan x \cos x = \sin x$$

$$c_2(x) = \int \sin x dx = -\cos x$$

$$y_p = c_1(x)y_1 + c_2(x)y_2 = \cos x \sin x - \cos x \ln(\sec x + \tan x)$$

$$-\cos x \sin x = -\cos x \ln(\sec x + \tan x)$$

$$y = y_c + y_p = c_1 \cos x + c_2 \sin x + -\cos x \ln(\sec x + \tan x)$$

(17) مثال

$$x^2 y'' - 3xy' + 3y = 2x^4 e^x$$

$$x^2 y'' - 3xy' + 3y = 0$$

$$r^2 - 4r + 3 = 0$$

$$r=1, r=3$$

$$y_c = c_1 x + c_2 x^3$$

$$y_1 = x, \quad y_2 = x^3$$

$$w = \begin{vmatrix} x & x^3 \\ 1 & 3x^2 \end{vmatrix} = 3x^2 - x^3 = 2x^3$$

$$y'' - \frac{3}{x}y' + \frac{3}{x^2}y = 2x^2e^x$$

$$c'_1(x) = \frac{-y_2 f(x)}{w} = -\frac{2x^2 e^x x^3}{2x^3} = -x^2 e^x$$

$$c_1(x) = \int -x^2 e^x dx = -e^x (x^2 - 2x + 2)$$

$$c'_2(x) = \frac{-y_1 f(x)}{w} = \frac{2x^2 e^x x}{2x^3} = e^x$$

$$c_2(x) = \int e^x dx = e^x$$

$$y_p = c_1(x)y_1 + c_2(x)y_2 = 2e^x(x^2 - x)$$

$$y = y_c + y_p = c_1x + c_2x^3 + 2e^x(x^2 - x)$$

### تمارين

- 1)  $x^2y'' + y' = x$
- 2)  $x^2y'' - 2xy' + 2y = x^3 \ln x$
- 3)  $x^2y'' + 7xy' + 5y = x , \quad x = e^t$
- 4)  $x^2y'' - 2y = \ln x$
- 5)  $4x^2y'' - 2y = \ln x$
- 6)  $x^2y'' - 3xy' + 13y = 4 + 3x$
- 7)  $x^2y'' + 4xy' + 6y = 2 \ln x$
- 8)  $x^3y''' - 3x^2y'' + 6xy - 6y = 3 + \ln x^3$
- 9)  $y'' + 4y = \sec 2x$

- 10)  $y'' + y = \cot x$   
 11)  $y'' + y' = \cosh x$   
 12)  $y'' - y = \sin^2 x$   
 13)  $y'' + 4y = \sec x \tan x$   
 14)  $y'' + 2y' + y = e^{-x} \ln x$

#### (6) تخفيف الرتبة

إذا كانت لدينا المعادلة التفاضلية

$$F(x, y, y', y'') = 0 \dots (1)$$

#### الحالة الأولى

Y غير موجودة صراحة في المعادلة (1)

$$F(x, y', y'') = 0 \dots (2)$$

يمكن اختزالها إلى معادلة من الرتبة الأولى عن طريق التعويض

$$p = \frac{dy}{dx}, \quad \frac{dp}{dx} = \frac{d^2 y}{dx^2}$$

$$(2) = F(x, p, p')$$

#### الحالة الثانية

X غير موجودة صراحة في المعادلة (1)

$$F(y, y', y'') = 0 \dots (3)$$

يمكن اختزالها إلى معادلة من الرتبة الأولى عن طريق التعويض

$$\frac{dy}{dx} = p$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{dp}{dx} = \frac{dy}{dx} \frac{dp}{dy}$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = p \frac{dp}{dy}$$

مثال (18)

$$y'' + \frac{1}{x} y' = 0$$

$$F(x, y^{\wedge}, y^{\wedge\wedge}) = 0 = F(x, p, p^{\wedge})$$

$$\frac{dp}{dx} + \frac{1}{x} p = 0$$

$$\frac{dp}{p} = -\frac{dx}{x}$$

$$p = \frac{dy}{dx} = c_1 - x$$

$$y = c_1 x - c_2 \frac{x^2}{2}$$

مثال (19)

$$y^{\wedge\wedge} - 2yy^{\wedge} = 0 = F(y, y^{\wedge}, y^{\wedge\wedge})$$

$$y' = p, \quad y'' = p \frac{dp}{dy}$$

$$p \frac{dp}{dy} - 2py = 0$$

$$\frac{dp}{dy} = 2y$$

$$dp = 2y dy$$

$$p = y^2 + a^2$$

$$dx = \frac{dy}{y^2 + a^2}$$

$$\frac{1}{a} \tan^{-1} \frac{y}{a} = x + c$$

(20) مثال

$$x^2 y'' + xy' = x$$

$$y'' + \frac{1}{x} y' = 1$$

$$p' + \frac{1}{x} p = 1$$

$$p = e^{-\int \frac{dx}{x}} \left( e^{\int \frac{dx}{x}} \cdot 1 dx + c \right)$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{x} \left( \frac{x^2}{2} + c \right) = \left( \frac{x}{2} + \frac{c}{x} \right)$$

$$y = \frac{x^2}{4} + c \ln x + b$$

### مثال (21)

$$xy''' - 2y'' = 0$$

$$y''' - 2y''/x = 0$$

$$y'' = q, \quad y''' = q'$$

$$q' - 2q/x = 0$$

$$dq/q = 2dx/x$$

$$\ln q = 2\ln x = \ln(ax)^2$$

$$y'' = q = a^2 x^2$$

$$y' = a^2 x^3 / 3 + b$$

$$y = a^2 x^4 / 12 + bx + c$$

### تمارين

حل المعادلات التالية عن طريق تخفيف الرتبة

$$1) \quad y'' + y = 0$$

$$2) \quad y'' + yy' = 0$$

$$3) \quad y'' + xy' = 0$$

$$4) xy'' + y' = 0$$

$$5) 2y'' - (y')^2 + 1 = 0$$

الباب الثالث  
الدوال الخاصة

الفصل الأول  
حلول المعادلات التفاضلية بمتسلسلات القوى

تعريف (1)

إذا كانت

$$a_2(x)y'' + a_1(x)y' + a_0(x)y = 0 \dots (1)$$

حيث لا يوجد عامل مشترك بين كثيرات الحدود

$$a_0, a_1, a_2$$

$$a_2(x_0) \neq 0$$

$$x = x_0$$

تسمى نقطة عادية

نظيرية (1)

نقطة عادية للمعادلة (1) بالإمكان إيجاد حلان مستقلان على هيئة

متسلسلات قوى :

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n (x - x_0)^n$$

لتحري السهولة ضع  $x_0 = 0$

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

### (1) مثال

$$y'' + xy' + y = 0 \dots (1)$$

نقطة عادية ونفرض أن  $x_0 = 0$

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

$$y' = \sum_{n=0}^{\infty} n c_n x^{n-1}$$

$$y'' = \sum_{n=0}^{\infty} n(n-1) c_n x^{n-2}$$

ونعرض بهذه القيم في المعادلة (1)

$$\sum_{n=2}^{\infty} n(n-1) c_n x^{n-2} + x \sum_{n=1}^{\infty} n c_n x^{n-1} + \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

ضع  $k = n - 2$  في الأولى و  $k = n$  في الثانية والثالثة على التوالي

$$\sum_{k=0}^{\infty} (k+2)(k+1) c_{k+2} x^k + \sum_{k=1}^{\infty} k c_k x^k + \sum_{k=0}^{\infty} c_k x^k$$

$$\sum_{k=0}^{\infty} [(k+2)(k+1)c_{k+2} + (k+1)c_k] x^k = 0$$

$$c_2 = -\frac{c_0}{2}, c_3 = -\frac{c_1}{3}, c_4 = -\frac{c_2}{2} = \frac{c_0}{2.4},$$

$$c_5 = -\frac{c_3}{5} = \frac{c_1}{3.5}, c_6 = -\frac{c_4}{6} = -\frac{c_2}{2.4.6},$$

ويصبح الحل العام هو

$$y = c_0 \left( 1 - \frac{x^2}{2} + \frac{x^4}{2.4} - \frac{x^6}{2.4.6} \right) + c_1 \left( x - \frac{x^3}{3} + \frac{x^5}{3.5} - \frac{x^7}{3.5.7} \right)$$

### تمارين

(1) هل  $x=0$  نقطة عاديّة للمعادلتين

$$(i) xy'' + \sin x y = 0, (ii) (x^2+1)y'' + xy' - y = 0$$

(2) برهن أن  $y = (1+x^2)^p, y(0)=1$  هو حل للمعادلة التفاضلية

$$(1+x^2)y' = 2xpy$$

(3) أوجد حلول المعادلات التفاضلية التالية حول النقطة العاديّة  $x=0$

$$1) y'' + y = e^{2x}$$

$$2) y'' + 2y' + y = \sin x$$

$$3) y'' - xy' = 0$$

$$4) (1+x^2)y'' + 2xy' - 2y = 0$$

مثال (2)

### معادلة هيرميت التفاضلية

$$y'' - 2xy' + \lambda y = 0 \dots (1)$$

نقطة عاديّة  $x=0$  واضح أن

$$\sum_{n=2}^{\infty} n(n-1)c_n x^{n-2} - 2x \sum_{n=1}^{\infty} nc_n x^{n-1} + \lambda \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n+1)(n+2)c_{n+2} x^n - \sum_{n=0}^{\infty} 2nc_n x^n + \lambda \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} [(n+1)(n+2)c_{n+2} - (2n-\lambda)c_n] x^n = 0$$

$$c_{n+2} = \frac{(2n-\lambda)c_n}{(n+1)(n+2)} \dots (2)$$

$$\begin{aligned} c_2 &= -\frac{\lambda}{2.1} c_{\circ}, & c_3 &= \frac{(2-\lambda)}{3.2} c_1, \\ c_4 &= \frac{(4-\lambda)}{4.3} c_2 & c_5 &= \frac{(6-\lambda)}{5.4} c_3, \\ c_4 &= \frac{(4-\lambda)(-\lambda)}{4!} c_{\circ}, & c_5 &= \frac{(6-\lambda)(2-\lambda)}{5.4} c_1 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} y &= c_{\circ} \left( 1 + \frac{-\lambda}{2!} x^2 + \frac{(4-\lambda)(-\lambda)}{4!} x^4 + \dots \right) \\ &+ c_1 \left( x + \frac{(2-\lambda)}{3!} x^3 + \frac{(6-\lambda)(2-\lambda)}{5.4} x^5 + \dots \right) \\ \lambda &= 2p \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} y &= c_{\circ} \left( 1 + \sum_{n=1} 2^n (-p)(-p+2)\dots(-p+2n+2) \frac{x^{2n}}{(2n)!} \right) \\ &+ c_1 \left( x + \sum_{n=1} 2^n (1-p)(1-p+2)\dots(1-p+2n+2) \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} \right) \end{aligned}$$

### كثيرة حدود هيرمت

وتصبح  $c_p = 2^p$  حيث  $\lambda = 2p$

لإيجاد كثيرة حدود هيرمت نختار

$$c_n = \frac{(n+1)(n+2)c_{n+2}}{(2n-2p)}$$

$$c_{p-2} = \frac{-p(p-1)c_p}{4} = \frac{-p(p-1)2^p}{2^2} = \frac{(-1)p!2^p}{2^2 1!(p-2)!}$$

$$c_{p-4} = \frac{-(p-2)(p-3)c_{p-2}}{8} =$$

$$\frac{(-1)^2(p-2)(p-3)p!2^p}{2^4 2(p-2)!} = \frac{(-1)^2 p!2^p}{2^4 2!(p-4)!}$$

$$c_{p-2k} = \frac{(-1)^k p!2^p}{2^{2k} k!(p-2k)!}$$

$$H_p(x) = \sum_{k=0}^{\lfloor p/2 \rfloor} \frac{(-1)^k p!(2x)^{p-2k}}{k!(p-2k)!}$$

$$\left[ \frac{p}{2} \right] = \begin{cases} \frac{p}{2} & p : even \\ \frac{p-1}{2} & p : odd \end{cases}$$

(3) مثال  
**معادلة ليجندر التفاضلية**

*Legendre Differential Equation:-*

$$(1-x^2)y'' - 2xy' + p(p+1)y = 0 \dots (1)$$

نقطة عادية  $x=0$

$$(1-x^2) \sum_{n=2}^{\infty} n(n-1)c_n x^{n-2} - 2x \sum_{n=1}^{\infty} nc_n x^{n-1} + p(p+1) \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n = 0$$

$$\sum_{n=2}^{\infty} n(n-1)c_n x^{n-2} - \sum_{n=2}^{\infty} n(n-1)c_n x^n - \sum_{n=1}^{\infty} 2nc_n x^n + p(p+1) \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n = 0$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} [(k+1)(k+2)c_{k+2} - (k(k-1) + 2k - p(p+1))c_k]x^k = 0$$

$$c_{k+2} = \frac{k(k+1) - p(p+1)}{(k+1)(k+2)} c_k = \frac{-(p-k)(p+k+1)}{(k+1)(k+2)} c_k \dots (2)$$

$$\begin{aligned} c_2 &= \frac{-p(p+1)c_0}{2!} & ; c_3 &= \frac{-(p-1)(p+2)c_1}{3!} \\ c_4 &= \frac{-(p-2)(p+3)c_2}{4!} & ; c_5 &= \frac{-(p-3)(p+4)c_3}{5!} \\ c_4 &= \frac{(p-2)p(p+1)(p+3)c_2}{4!} & ; c_5 &= \frac{(p-3)(p-1)(p+2)(p+4)c_1}{5!} \\ y_1 &= c_0 \left( 1 - \frac{p(p+1)}{2!} x^2 + \frac{(p-2)p(p+1)(p+3)}{4!} x^4 - \dots \right) \\ y_2 &= c_1 \left( x - \frac{(p-1)(p+2)}{3!} x^3 + \frac{(p-3)(p-1)(p+2)(p+4)}{5!} x^5 - \dots \right) \end{aligned}$$

### كثيرة حدود ليجندر

put  $k = p-1$  in (2)

$$c_p = \frac{(2p)}{2^p (p!)^2}$$

$$c_{p-2} = \frac{-p(p-1)c_p}{2(2p-1)} = \frac{(-1)(2p-2)!}{2^p(p-1)!(p-2)!}$$

$$c_{p-4} = \frac{-(p-2)(p-3)c_{p-2}}{4(2p-3)} = \frac{(-1)^2(2p-4)!}{2^p 2!(p-2)!(p-4)!}$$

$$c_{p-2k} = \frac{(-1)^k (2p-2k)!}{2^p k! (p-k)!(p-2k)!}$$

$$P_p(x) = \sum_{k=0}^{[p/2]} \frac{(-1)^k (2p-2k)!(x)^{p-2k}}{2^p k! (p-k)!(p-2k)!}$$

### صيغة رودريغ

$$\frac{d^p x^{2p-2k}}{dx^p} = (2p-2k) \frac{d^{p-1} x^{2p-2k-1}}{dx^{p-1}} = \dots =$$

$$= (2p-2k) \dots (p-2k+1) x^{p-2k} = \frac{(2p-2k)! x^{p-2k}}{(p-2k)!}$$

$$P_p(x) = \sum_{k=0}^{[p/2]} \frac{(-1)^k \frac{d}{dx}(x)^{2p-2k}}{2^p k! (p-k)!}$$

$$P_p(x) = \frac{1}{2^p p!} \frac{d^p}{dx^p} \sum_{k=0}^{[p/2]} \frac{(-1)^k p! (x^2)^{p-k}}{k! (p-k)!}$$

$$P_p(x) = \frac{1}{2^p p!} \frac{d^p}{dx^p} (x^2 - 1)^p$$

$$p = 0, 1, 2, 3, \dots$$

$$p_0(x) = 1$$

$$p_1(x) = x$$

$$p_2(x) = (3x^2 - 1)/2$$

$$p_3(x) = (5x^3 - 3x)/2$$

مثال (4)

معادلة ليجندر التفاضلية المصاحبة [4]

$$\Phi''(\theta) + (\cot \theta)\Phi' + (\mu - r^2 \csc \theta)\Phi = 0 \quad (1)$$

$$s = \cos \theta$$

$$(1-s^2) \frac{d^2\Phi}{ds^2} - 2s \frac{d\Phi}{ds} + \left[ k(k+1) - \frac{m^2}{1-s^2} \right] \Phi = 0 \dots (2)$$

$$r = m^2, \mu = k(k+1)$$

تختزل إلى معادلة ليجندر عندما  $m = 0$

$$(1-s^2)\Phi'' - 2s\Phi' + k(k+1)\Phi = 0 \dots (3)$$

وحلها كثيرة حدود ليجندر حسب صيغة رودريغ

$$\Phi = P_p(s) = \frac{1}{2^p p!} \frac{d^p}{ds^p} (s^2 - 1)^p \dots (4)$$

للحصل على دوال ليجندر المصاحبة

$$P_{k,m}(\cos \theta) = \sin^m \theta P_k^{(m)}(\cos \theta) \quad (5)$$

$$\begin{aligned} \frac{d^m}{ds^m} (\Phi'' - 2s\Phi' + k(k+1)\Phi) &= (1-s^2)\Phi^{(m+2)} \\ -(2m+2)s\Phi^{(m+1)} + [k(k+1) - m(m+1)\Phi^{(m)}] &= 0 \end{aligned}$$

$$(1-s^2)^{\frac{m}{2}} \text{بضرب الطرفين في}$$

$$\begin{aligned} (1-s^2)^{1+\frac{m}{2}}\Phi^{(m+2)} - (2m+2)s(1-s^2)^{\frac{m}{2}}\Phi^{(m+1)} \\ + (1-s^2)^{\frac{m}{2}}[k(k+1) - m(m+1)\Phi^{(m)}] &= 0 \quad (6) \end{aligned}$$

$$\text{put } g(s) = (1-s^2)^{\frac{m}{2}}\Phi^{(m)} \quad (7)$$

$$\begin{aligned} \therefore g'(s) &= (1-s^2)^{\frac{m}{2}}\Phi^{(m+1)} - ms(1-s^2)^{\frac{m}{2}-1}\Phi^{(m)} \\ \therefore (1-s^2)g' &= (1-s^2)^{1+\frac{m}{2}}\Phi^{(m+1)} - ms(1-s^2)^{\frac{m}{2}}\Phi^{(m)} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} ((1-s^2)g')' &= (1-s^2)^{1+\frac{m}{2}}\Phi^{(m+2)} - (m+2)s(1-s^2)^{\frac{m}{2}}\Phi^{(m+1)} \\ - ms(1-s^2)^{\frac{m}{2}}\Phi^{(m+1)} - m(1-s^2)^{\frac{m}{2}-1}[1-(m+1)s^2]\Phi^{(m)} & \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& \left( (1-s^2)g' \right)' = (1-s^2)^{\frac{m}{2}} [m(m+1) - k(k+1)] \Phi^{(m)} \\
& - m(1-s^2)^{\frac{m}{2}-1} [1-(m+1)s^2] \Phi^{(m)} \\
& (1-s^2)g''(s) - 2sg'(s) = [m(m+1) - k(k+1)]g(s) \\
& - \frac{m[1-(m+1)s^2]g(s)}{1-s^2} = 0 \\
& (1-s^2)g''(s) - 2sg'(s) + \left[ k(k+1) - \frac{m^2}{1-s^2} \right] g(s) = 0
\end{aligned}$$

(2) تحقق معادلة ليجندر المصاحبة (s) الدالة  $g(s)$

$$g(s) = P_{k,m}(\cos \theta) = P_k^{(m)}(\cos \theta)$$

## الفصل الثاني

### 4] الحلول حول النقاط الشاذة

#### تعريف (2)

$$a_2(x)y'' + a_1(x)y' + a_0(x)y = 0 \dots \dots (1)$$

تسمى النقطة  $x = x_0$  نقطة شاذة في معادلة (1) نصفة شاذة

#### تعريف (3)

إذا كتبنا المعادلة (1) على الصورة :

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = 0$$

من الدرجة الأولى في مقام  $P(x)$  وعلى الأكثر من الدرجة الثانية في

مقام  $q(x)$  : تسمى نقطة شاذة منتظمة ما لم فهي نقطة شاذة

غير منتظمة.

### مثال(5)

واضح أن  $x = \pm 2$  هما نقطتان شاذتان للمعادلة :

$$(x^2 - 4)^2 y'' + (x-2)y' + y = 0$$

$$y'' + \frac{1}{(x-2)(x+2)^2} y' + \frac{1}{(x-2)^2(x+2)^2} y = 0$$

$x=2$  منتظمة لأن  $x=2$  يظهر على الأكثر من الدرجة الأولى في مقام

$P(x)$  وعلى الأكثر من الدرجة الثانية في مقام  $q(x)$ .

$x=-2$  غير منتظمة لأن  $(x+2)$  يظهر من الدرجة الثانية في مقام  $P(x)$ .

### تمارين

وضح النقاط الشاذة المنتظمة وغير المنتظمة

1)  $x^2(x+1)^2 y'' + (x^2-1)y' + 2y = 0$

2)  $x^2 y'' + xy' + y = 0$

3)  $xy'' + y' + xy = 0$

### نظرية (2): (فرض فربنيوس)

إذا كانت  $x_0$  هي نقطة شاذة منتظمة للمعادلة (1) فعلى الأقل يوجد

حل واحد على صورة متسلسلة قوى

$$y = (x - x_0)^r \sum_{n=0}^{\infty} c_n (x - x_0)^n$$

وإذا كانت  $x_0 = 0$  فإن

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r}$$

وهنالك ثلاثة حالات وفق جذور المعادلة المميزة:

أولاً:

$r_1 \neq r_2$  والفرق بينهما لا يساوي عدد صحيح فإنه يوجد حلان مستقلان

$$y_1 = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r_1}, c_n \neq 0$$

$$y_2 = \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^{n+r_2}, b_n \neq 0$$

ثانيا:

الفرق بين الجذرین عدد صحيح موجب فإنه يوجد حلان مستقلان:

$$y_1 = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r_1}, c_n \neq 0$$

$$y_2 = cy_1(x) \ln x + \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^{n+r_2}, b_n \neq 0$$

ثالثا:

فإنه يوجد حلان مستقلان: جذر مكرر ،

$$y_1 = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r}, c_n \neq 0$$

$$y_2 = y_1(x) \ln x + \sum_{n=1}^{\infty} b_n x^{n+r}, b_n \neq 0$$

مثال (6)

أوجد حل المعادلة

$$3xy'' + y' - y = 0$$

الحل : سنفترض أن الحل

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r}$$

$$y' = \sum_{n=0}^{\infty} (n+r) c_n x^{n+r-1}$$

$$y'' = \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1) c_n x^{n+r-2}$$

$$3x \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1) c_n x^{n+r-2} + \sum_{n=0}^{\infty} (n+r) c_n x^{n+r-1} - \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} = 0$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(3n+3r-2) c_n x^{n+r-1} - \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} = 0$$

$$x^r \left[ \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(3n+3r-2) c_n x^{n-1} \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n \right] = 0$$

$$x^r \left[ r(3r-2)c_0 x^{-1} + \sum_{n=1}^{\infty} (n+r)(3n+3r-2) c_n x^{n-1} \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n \right] = 0$$

ضع  $k = n-1$  في المتسلسلة الأولى و  $k = n$  في الثانية

$$x^r \left[ r(3r-2)c_0 x^{-1} + \sum_{k=0}^{\infty} [(k+r+1)(3k+3r+1)c_{k+1} - c_k] \right] x^k = 0$$

الجذران  $0$  و  $r(3r-2)c_0 = 0$ ,  $c_0 \neq 0$  لدينا من المعادلة المميزة

وبمقارنة المعاملات بالصفر  $r=0$  ،  $r=2/3$

$$(k+r+1)(3k+3r+1)c_{k+1}-c_k=0$$

$$c_{k+1} = \frac{c_k}{(k+r+1)(3k+3r+1)}, k=0,1,2,\dots$$

$$(i)r=\frac{2}{3}$$

$$c_{k+1} = \frac{c_k}{(k+1)(3k+5)}$$

$$c_1 = \frac{c_\circ}{1.5}, c_2 = \frac{c_1}{2.8} = \frac{c_\circ}{2!5.8}$$

$$c_3 = \frac{c_\circ}{3!.5.8.11}, \dots,$$

$$c_n = \frac{c_\circ}{n!.5.8.11\dots(3n+2)}$$

$$(ii)r=0$$

$$c_{k+1} = \frac{c_k}{(k+1)(3k+1)}$$

$$c_1 = \frac{c_\circ}{1.1}, c_2 = \frac{c_1}{2.4} = \frac{c_\circ}{2!.1.4}$$

$$c_3 = \frac{c_\circ}{3!.1.4.7}, \dots$$

$$c_n = \frac{c_\circ}{n!.1.4.7\dots(3n-2)}$$

$$y_1 = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r_1} = c_\circ x^{\frac{2}{3}} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{c_\circ x^{n+2/3}}{n!.5.8.11\dots(3n+2)}$$

$$y_2 = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r_2} = c_0 x^0 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{c_0 x^n}{n! 1.4.7\dots(3n-2)}$$

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2$$

مثال (7)

$$xy'' + 3y' - y = 0 \dots (1)$$

نقطة شادة منتظمة و تصبح المعادلة:  $x=0$ . واضح أن

$$\begin{aligned} & \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n+r-1} + 3 \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)c_n x^{n+r-1} - \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} = 0 \\ & x^r \left[ \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n-1} + 3 \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)c_n x^{n-1} - \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n \right] = 0 \\ & x^r \left[ r(r-1)c_0 x^{-1} \sum_{n=1}^{\infty} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n-1} + 3 \sum_{n=1}^{\infty} (n+r)c_n x^{n-1} - \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n \right] = 0 \\ & x^r \left[ r(r+2)c_0 x^{-1} + \sum_{k=0}^{\infty} [(k+r+1)(k+r+3)c_{k+1} - c_k] \right] x^k = 0 \end{aligned}$$

جذور المعادلة المميزة :  $r(r+2)=0$  ،  $r = -2$  ،  $r = 0$

وبمقارنة المعاملات بالصفر

$$(k+r+1)(k+r+3)c_{k+1} - c_k = 0$$

$$c_{k+1} = \frac{c_k}{(k+r+1)(k+r+3)}, k=0,1,2,\dots$$

$$(i)r = 0$$

$$c_{k+1} = \frac{c_k}{(k+1)(k+3)}$$

$$c_1 = \frac{c_{\circ}}{1.3} = \frac{2c_{\circ}}{3!}, c_2 = \frac{c_1}{2.4} = \frac{2c_{\circ}}{2!.4!}$$

$$c_3 = \frac{2c_{\circ}}{3!.5!}, \dots,$$

$$c_n = \frac{2c_{\circ}}{n!(n+2)!}$$

$$y_1 = \sum_{n=0}^{\infty} c_{\circ} x^{n+r} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2c_{\circ} x^n}{n!(n+2)!}$$

$$y_2 = y_1 \ln x + \sum_{n=0} b_n x^{n-2}$$

$$y_2' = y_1' \ln x + \frac{y_1}{x} + \sum_{n=0} (n-2)b_n x^{n-3}$$

$$y_2'' = y_1'' \ln x + 2 \frac{y_1'}{x} - \frac{y_1}{x^2} + \sum_{n=0} (n-2)(n-3)b_n x^{n-4}$$

وبالتعويض عن قيم  $y_1, y_2, y_1'$  في معادلة (1) ينتج :

$$\ln x \left( y_1'' + 3y_1' - y \right) + 2y_1' + 2\frac{y_1}{x} + \sum_{n=0} (n-2)(n-3)b_n x^{n-3} \\ + 3\sum_{n=0} (n-2)b_n x^{n-3} - \sum_{n=0} b_n x^{n-2} = 0$$

$$2y_1' + 2\frac{y_1}{x} + \sum_{n=0} n(n-2)b_n x^{n-3} - \sum_{n=0} b_n x^{n-2} = 0$$

$$\therefore y_1 = \sum_{n=0} \frac{2x^n}{n!(n+2)!}$$

$$\therefore y_1' = \sum_{n=0} \frac{2nx^{n-1}}{n!(n+2)!}$$

$$\therefore \sum_{n=0}^{\infty} \frac{4nx^{n-1}}{n!(n+2)!} + \sum_{n=0}^{\infty} \frac{4x^{n-1}}{n!(n+2)!} +$$

$$\sum_{n=0}^{\infty} n(n-2)b_n x^{n-3} - \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^{n-2} = 0$$

$$0(-2)b_\circ x^{-3} + (-b_\circ - b_1)x^{-2} + \sum_{n=0}^{\infty} \frac{4(n+1)x^{n-1}}{n!(n+2)!}$$

$$+ \sum_{n=2}^{\infty} n(n-2)b_n x^{n-3} - \sum_{n=1}^{\infty} b_n x^{n-2} = 0$$

$$-(b_\circ + b_1) + \sum \left[ \frac{4(k+1)}{k!(k+2)!} + k(k+2)b_{k+2} - b_{k+1} \right] x^{k-1} = 0$$

$$b_1 = -b_\circ, \frac{4(k+1)}{k!(k+2)!} + k(k+2)b_{k+2} - b_{k+1} = 0$$

$$k = 0, b_1 = 2, b_\circ = -2$$

$$b_{k+2} = \frac{b_{k+1}}{k(k+2)} - \frac{4(k+1)}{k!(k+2)!k(k+2)}$$

$$k=1; \quad b_3 = \frac{b_2}{3} - \frac{4}{9}$$

$$k=2; \quad b_4 = \frac{b_3}{8} - \frac{1}{32} = \frac{b_2}{24} - \frac{25}{288}, \dots$$

$$y_2 = y_1 \ln x + b_0 x^{-2} + b_1 x^{-1} + b_2 + b_3 x + b_4 x^2 \dots$$

$$y_2 = y_1 \ln x + -2x^{-2} + 2x^{-1} + b_2 + \left( \frac{b_2}{3} - \frac{4}{9} \right) x + \left( \frac{b_2}{24} - \frac{25}{288} \right) x^2 \dots$$

مثال (8)

$$xy'' + y' - 4y = 0 \dots (1)$$

واضح أن  $x=0$  نقطة شاذة منتظمة وتصبح المعادلة

$$\begin{aligned} & \sum_{n=0} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n+r-1} + \sum_{n=0} (n+r)c_n x^{n+r-1} - 4 \sum_{n=0} c_n x^{n+r} = 0 \\ & x^r \left[ \sum_{n=0} (n+r)^2 c_n x^{n-1} - 4 \sum_{n=0} c_n x^n \right] = 0 \\ & x^r \left[ r^2 c_0 x^{-1} + \sum_{n=1} (n+r)^2 c_n x^{n-1} - 4 \sum_{n=0} c_n x^n \right] = 0 \\ & x^r \left[ r^2 c_0 x^{-1} + \sum_{k=0} (k+r+1)^2 c_{k+1} x^k - 4 \sum_{k=0} c_k x^k \right] = 0 \\ & x^r \left[ r^2 c_0 x^{-1} + \sum_{k=0} [(k+r+1)^2 c_{k+1} - 4c_k] x^k \right] = 0 \end{aligned}$$

جزء المعادلة المميزة مكرر وبمقارنة المعاملات بالصفر  $r=0$

$$(k+r+1)^2 c_{k+1} - 4c_k = 0$$

$$c_{k+1} = \frac{4c_k}{(k+r+1)^2}$$

$$r = 0$$

$$c_{k+1} = \frac{4c_k}{(k+1)^2}$$

$$c_n = \frac{4^n}{(n!)^2} c_0$$

$$y_1 = \sum_{n=0} \frac{4^n x^n}{(n!)^2}$$

$$y_2 = y_1 \ln x + \sum_{n=1} b_n x^n$$

$$y_2' = y_1' \ln x + \frac{y_1}{x} + \sum_{n=1} nb_n x^{n-1}$$

$$y_2'' = y_1'' \ln x + 2\frac{y_1'}{x} - \frac{y_1}{x^2} + \sum_{n=1} n(n-1)b_n x^{n-2}$$

وبالتعويض عن قيم  $y_1, y_2, y_1', y_2'$  في معادلة (1) ينتج :

$$\begin{aligned} & \ln x \left( xy_1'' + y_1' - 4y \right) + 2y_1' + \sum_{n=2} n(n-1)b_n x^{n-1} \\ & + \sum_{n=1} nb_n x^{n-1} - 4 \sum_{n=0} b_n x^n = 0 \\ & 2y_1' + \sum_{n=1} n^2 b_n x^{n-1} - 4 \sum_{n=0} nb_n x^n = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \because y_1 &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{4^n x^n}{(n!)^2} \\ \therefore 2 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{n \cdot 4^n x^{n-1}}{(n!)^2} + \sum_{n=1}^{\infty} n^2 b_n x^{n-1} - 4 \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n &= 0 \\ 8 + b_1 + 2 \sum_{n=2}^{\infty} \frac{n \cdot 4^n x^{n-1}}{(n!)^2} + \sum_{n=2}^{\infty} n^2 b_n x^{n-1} - 4 \sum_{n=0}^{\infty} b_n x^n &= 0 \\ 8 + b_1 + \left[ \sum_{k=1}^{\infty} 2 \cdot 4^{k+1} \frac{(k+1)}{[(k+1)!]^2} + (k+1)^2 b_{k+1} - 4b_k \right] x^k & \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} b_{k+1} &= \frac{4 b_k}{(k+1)^2} - \frac{2 \cdot 4^{k+1}}{(k+1)[(k+1)!]^2} \\ b_1 = -8, b_2 = b_1 - 4 = -12, \quad b_3 &= \frac{4}{9} b_2 - \frac{32}{27} = -\frac{176}{27} \\ y_2 = y_1 \ln x - 8x - 12x^2 - \frac{176}{27}x^3 - \dots & \end{aligned}$$

تعريف (4) دالة قاما  
تعرف دالة قاما بالتكامل

$$\Gamma(x) = \int_0^{\infty} t^{x-1} e^{-t} dt$$

مثال (9): برهن أن

$$\Gamma(n) = (n-1)!$$

الحل: عن طريق التكامل بالتجزئة

$$\begin{aligned}\Gamma(n) &= \int_0^\infty t^{n-1} e^{-t} dt \\ u &= t^{n-1} \quad , \quad du = (n-1)t^{n-2} dt \\ dv &= e^{-t} dt \quad , \quad v = -e^{-t} \\ \therefore \Gamma(n) &= -e^{-t} \cdot t^{n-1} \Big|_0^\infty + (n-1) \int_0^\infty t^{(n-1)-1} e^{-t} dt \\ \Gamma(n) &= (n-1)\Gamma(n-1) = (n-1)(n-2)\Gamma(n-2) \\ \therefore \Gamma(n) &= (n-1)(n-2)\dots 3.2.1. = (n-1)!\end{aligned}$$

مثال (10)

معادلة بسل التفاضلية

$$x^2 y'' + xy' + (x^2 - m^2)y = 0 \quad \dots (1)$$

نقطة شادة .

$$\begin{aligned}\sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n+r} + \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)c_n x^{n+r} + \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r+2} - m^2 \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} &= 0 \\ = x^r \left[ (r^2 - m^2)c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[ (n+r)^2 - m^2 \right] c_n x^n + \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+2} \right] &= 0 \dots (2)\end{aligned}$$

$$r^2 - m^2 = 0 ; r_1 = m , r_2 = -m$$

(i)  $r = m$

$$\begin{aligned}
&= x^r \left[ \sum_{n=1}^{\infty} n(n+2m)c_n x^n + \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+2} \right] = 0 \\
&= x^r \left[ (1+2m)c_1 x + \sum_{k=0}^{\infty} [(k+2)(k+2+2m)c_{k+2} - c_k] x^{k+2} \right] = 0 \\
(1+2m)c_1 &= 0, c_1 = 0 = c_3 = c_5 = \dots
\end{aligned}$$

$$c_{k+2} = \frac{-1}{(k+2)(k+2+2m)} c_k \dots (3)$$

$$k+2 = 2n$$

$$c_{2n} = \frac{-1}{2^2 n(n+m)} c_{2n-2}$$

$$\begin{aligned}
c_2 &= \frac{-1}{2^2 (1+m)} c_\circ \\
c_4 &= \frac{-1}{2^2 2(2+m)} c_2 = \frac{(-1)^2}{2^4 2!(1+m)(2+m)} c_\circ \\
c_{2n} &= \frac{(-1)^n}{2^{2n} n!(1+m)(2+m)\dots(n+m)} c_\circ
\end{aligned}$$

$$c_\circ = \frac{1}{2^m \Gamma(1+2m)} \quad \text{ثابت اختياري عمليا له قيمة}$$

$$\begin{aligned}
c_{2n} &= \frac{(-1)^n}{2^{2n+m} n! \Gamma(1+m)(1+m)(2+m)\dots(n+m)} \\
c_{2n} &= \frac{(-1)^n}{2^{2n+m} n! \Gamma(1+n+m)} \\
y &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n \left(\frac{x}{2}\right)^{2n+m}}{n! \Gamma(1+n+m)} = J_m(x)
\end{aligned}$$

(ii)  $r = -m$

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n \left(\frac{x}{2}\right)^{2n-m}}{n! \Gamma(1+n-m)} = J_{-m}(x)$$

$$Y = c_1 J_m(x) + c_2 J_{-m}(x)$$

مثال (11)

$$x^2 y'' + xy' + (x^2 - 1/2^2)y = 0 \quad \dots(1)$$

وهي حالة خاصة من معادلة بسل و بالتعويض في الصيغة التكرارية (3)  
في المثال السابق عن

$$m = \frac{1}{2}$$

$$c_{k+2} = \frac{-1}{(k+2)(k+2+2m)} c_k$$

$$c_k = \frac{-1}{k(k+2)} c_{k-2}$$

$$c_2 = \frac{-c_0}{3!}$$

$$c_4 = \frac{-c_2}{5.4} = \frac{c_0}{5!}$$

$$y_1 = c_0 \sqrt{x} \left( 1 - \frac{x^2}{3!} + \frac{x^4}{5!} - \frac{x^6}{7!} + \dots \right)$$

$$y_1 = \frac{c_0}{\sqrt{x}} \left( x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \frac{x^7}{7!} + \dots \right)$$

$$y_1 = \frac{c_0}{\sqrt{x}} \sin x$$

$$y_2 = y_1 \int \frac{e^{-\int a(x) dx}}{y_1^2} dx$$

$$y_2 = \frac{\sin x}{\sqrt{x}} \int \frac{e^{-\int \frac{dx}{x}}}{\sin^2 x} dx = \frac{\sin x}{\sqrt{x}} \int \cosec^2 x dx = -\frac{\sin x}{\sqrt{x}} \cdot \cot x$$

$$\therefore y_2 = -\frac{\cos x}{\sqrt{x}}$$

$$\therefore y = A \frac{\sin x}{\sqrt{x}} + B \frac{\cos x}{\sqrt{x}}$$

### تمارين

برهن

$$(i) \quad xJ_m = mJ_{m-1} - x J_{m+1}$$

$$(ii) \quad xJ_m = xJ_{m-1} - mJ_m$$

$$(iii) \quad xJ_{m+1} = 2mJ_m + xJ_{m-1}$$

$$(iv) \quad J_{1/2} = (2/\pi x)^{1/2} \sin x$$

$$(v) \quad J_{-1/2} = (2/\pi x)^{1/2} \cos x$$

$$(vi) \quad \left(\frac{2h+1}{2}\right)! = \frac{\sqrt{\pi}(2h+1)!}{2^{2h+1} h!}$$

$$(vii) \quad I_{2k+1} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos^{2k+1} x dx = \frac{2^{2k} k!}{(2k+1)!}$$

$$(viii) \quad I_{2h,2k} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2h} x \cos^{2k} x dx = \frac{(2h)!\frac{\pi}{2}(2k)!}{2^{2h} h!(h+k)!k!2^{2k}}$$

### نظريّة (3)

#### Beta Function: دالة بيتا

$$I = \int_0^1 x^{\alpha-1} (1-x)^{\beta-1} dx = B(\alpha; \beta)$$

$$B(\alpha, \beta) = \frac{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha + \beta)}$$

البرهان

$$I_{2h+1;2k+1} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2h+1} \times \cos^{2k+1} \times dx$$

لدينا من التمارين الأخيرة فقرة (viii) فان :

$$I_{2h;2k} = \frac{(2h)! \frac{\pi}{2} (2k)!}{2^{2h} h! (h+k)! k! 2^{2k}} \dots (1)$$

$$2h \equiv 2h+1 \quad 2k \equiv 2k+1 \quad \text{ضع}$$

$$I_{2h+1;2k+1} = \frac{(2h+1)! \frac{\pi}{2} (2k+1)!}{2^{2h+1} (\frac{2h+1}{2})! (\frac{2h+2k+2}{2})! (\frac{2k+1}{2})! 2^{2k+1}}$$

ولدينا من التمارين الأخيرة فقرة (vi) فان :

$$(\frac{2h+1}{2})! = \frac{\sqrt{\pi}(2h+1)!}{2^{2h+1} h!}$$

$$\left(\frac{2k+1}{2}\right)! = \frac{\sqrt{\pi}(2k+1)!}{2^{2k+1}k!}$$

$$\therefore I_{2h+1;2k+1} = \frac{h!k!}{2(h+k+1)!} \dots (2)$$

$$I = \int_0^1 x^{\alpha-1} (1-x)^{\beta-1} dx$$

$$x = \sin^2 \theta \\ dx = 2 \sin \theta \cos \theta d\theta$$

$$I = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} s \sin^{2\alpha-2} \theta \cos^{2\beta-2} \theta \sin \theta \cos \theta d\theta \dots (3)$$

$$I = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2\alpha-1} \theta \cos^{2\beta-1} \theta d\theta$$

ولدينا من (2)

$$I_{2h+1;2k+1} = \frac{h!k!}{2(h+k+1)!}$$

$$k = \beta - 1 \quad \text{و} \quad h = \alpha - 1$$

$$2k+1 = 2\beta - 1 \quad 2h+1 = 2\alpha - 1$$

$$\therefore I_{2\alpha-1,2\beta-1} = \frac{(\alpha-1)!(\beta-1)!}{2(\alpha+\beta-1)!}$$

من معادلة (3) فان :

$$I = 2I_{2\alpha-1,2\beta-1} = \frac{2(\alpha-1)!(\beta-1)!}{2(\alpha+\beta-1)!}$$

$$= \frac{(\alpha-1)!(\beta-1)!}{(\alpha+\beta-1)!}$$

$$= \frac{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha+\beta)}$$

مثال (12) برهن أن

$$\Gamma = \left( \frac{1}{2} \right) = \sqrt{\pi}$$

بوضع  $\alpha = \beta = \frac{1}{2}$  في المعادلة (3) ينتج

$$\Gamma = \left( \frac{1}{2} \right) = \sqrt{\pi}$$

مثال 13

برهن أن

$$\int_0^{\infty} e^{-s^2} ds = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

$$\therefore \Gamma(x) = \int_0^{\infty} t^{x-1} e^{-t} dt$$

$$put \quad t = s^2$$

$$\Gamma(x) = 2 \int_0^{\infty} s^{2x-1} e^{-s^2} ds$$

$$put \quad x = \frac{1}{2}$$

$$\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-s^2} ds = \sqrt{\pi}$$

$$\therefore 2 \int_0^{\infty} e^{-s^2} ds = \sqrt{\pi}$$

$$\therefore \int_0^{\infty} e^{-s^2} ds = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

تعريف (5) ( صيغة قاما التكاملية )

تعرف دالة قاما من خلال التكامل الآتي

$$\Gamma(z) = \int_0^{\infty} t^{z-1} e^{-t} dt \dots (1)$$

تعريف (6) ( صيغة يُثْر لدالة قاما )

$$\Gamma(z, n) = \frac{n! \cdot n^z}{z(z+1)(z+2)\dots(z+n)} \dots (2)$$

$n = 1, 2, 3, \dots$

#### نظرية (4)

صيغتا قاما في تعریفین 2 و 3 السابقین متکافئان .

البرهان

انطلاقاً من صيغة يُلر ، لدينا

$$\begin{aligned} \Gamma(z, n) &= \left( \frac{n}{n+1} \right)^z \frac{1}{z} \prod_{r=1}^n \left[ \left( 1 + \frac{1}{r} \right)^z \left( 1 + \frac{z}{r} \right)^{-1} \right] \\ &\therefore \left( 1 + \frac{1}{r} \right)^z \left( 1 + \frac{z}{r} \right)^{-1} = 1 + \frac{z(z-1)}{2r^2} + O\left(\frac{1}{r^3}\right) \end{aligned}$$

كبيرة فإن حاصل الضرب الالنهائي الآتي  $r$  عندما تصبح

$$\frac{1}{z} \prod_{r=1}^{\infty} \left[ \left( 1 + \frac{1}{r} \right)^z \left( 1 + \frac{z}{r} \right)^{-1} \right]$$

يتقارب مطلقاً بانتظام - في النطاق المغلق المحدود - نحو دالة تحليلية

$$\Gamma(z, n) \xrightarrow{\text{uniformly}} F(z) = \Gamma(z)$$

كالآتي

$$\begin{aligned}\Gamma(z, n) &= n^z \int_0^1 (1-T)^n T^{z-1} dT \\ \Gamma(z, n) &= \int_0^n \left(1 - \frac{t}{n}\right)^n t^{z-1} dt \\ \Gamma(z, n) &\xrightarrow{n \rightarrow \infty} \int_0^\infty t^{z-1} e^{-t} dt \\ \Gamma(z, n) &\xrightarrow{n \rightarrow \infty} \Gamma(z)\end{aligned}$$

### Digamma Function

تعريف(7)

وتعرف على أنها تفاضل لوغاريتم دالة قاما ، أي أن

$$\psi(z) = \frac{d}{dz} \log \Gamma(z) = \frac{\Gamma'(z)}{\Gamma(z)} \dots (1)$$

وإذا كانت عدد صحيح موجب فإن

$$\psi(n) = \sum_{k=1}^{n-1} \left( \frac{1}{k} - \gamma \right) \dots (2)$$

$$\psi(1) = -\gamma$$

لاحظ:

تعريف(8) ( ثابت يلر )

يعرف ثابت يلر كالآتي

$$\gamma = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n \left( \frac{1}{n} - \ln k \right) \dots (3)$$

### نظريه(5)

ثابت يُلر يُعطى من خلال المتراجحة :

$$0 < \gamma < 1$$

البرهان

لإيجاد ثابت يُلر  $\gamma$  ، ضع

$$\begin{aligned} u_n &= 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} - \log n \\ u_{n+1} - u_n &= \frac{1}{n+1} - \log(n+1) + \log n \\ &= \frac{1}{n+1} + \log\left(1 - \frac{1}{n+1}\right) < 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} I &= \int_1^n \frac{dt}{t} = \int_1^2 \frac{dt}{t} + \int_2^3 \frac{dt}{t} + \dots + \int_{n-1}^n \frac{dt}{t} \\ &> \int_1^2 \frac{dt}{2} + \int_2^3 \frac{dt}{3} + \dots + \int_{n-1}^n \frac{dt}{n} \end{aligned}$$

$$\therefore I > \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n}; \dots (i)$$

$$I = \int_1^n \frac{dt}{t} < \int_1^2 \frac{dt}{1} + \int_2^3 \frac{dt}{2} + \dots + \int_{n-1}^n \frac{dt}{n-1}$$

$$\therefore I < 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n-1}; \dots (ii)$$

$$\therefore 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n-1} > \int_1^n \frac{dt}{t} > \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n-1} + \frac{1}{n}$$

$$\therefore -\frac{1}{n} > \int_1^n \frac{dt}{t} - \left( 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n-1} + \frac{1}{n} \right) > -1$$

$$\therefore -\frac{1}{n} > -u_n > -1$$

$$\therefore \frac{1}{n} < u_n < 1$$

$$\therefore 0 < u_{n \rightarrow \infty} < 1$$

$$\gamma = \lim_{n \rightarrow \infty} u_n \approx 0.5772$$

#### مثال 14

$$\sin z = z \prod_{k=1}^{\infty} \left( 1 - \frac{z^2}{\pi^2 k^2} \right)$$

إذا كان

$$\frac{1}{\Gamma(z)\Gamma(1-z)} = \frac{\sin \pi z}{\pi}$$

برهن أن

البرهن لدينا من صيغة يُلر

$$\Gamma(z, n) = \frac{n! n^z}{z(z+1)(z+2)\dots(z+n)}$$

$$\therefore \frac{1}{\Gamma(z, n)} = n^{-z} z \left( 1+z \right) \left( 1+\frac{z}{2} \right) \dots \left( 1+\frac{z}{n} \right)$$

$$= n^{-z} z \prod_{k=1}^n \left( 1 + \frac{z}{k} \right)$$

$$e^{-\frac{z}{k}} \text{ يتبع ، ونستعين بالعامل التكامل} \prod_{k=1}^{\infty} \left( 1 + \frac{z}{k} \right)$$

الضرب الالهائي

$$\frac{1}{\Gamma(z, n)} = z e^{z \left(1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} - \ln n\right)} \prod_{k=1}^n \left[ \left(1 + \frac{z}{k}\right) e^{-\frac{z}{k}} \right]$$

$$\frac{1}{\Gamma(z)} = z e^{\gamma z} \prod_{k=1}^{\infty} \left[ \left(1 + \frac{z}{k}\right) e^{-\frac{z}{k}} \right]$$

. تقارب.

$$\begin{aligned} \frac{1}{\Gamma(z)} &= z e^{\gamma z} \prod_{k=1}^{\infty} \left[ \left(1 + \frac{z}{k}\right) e^{-\frac{z}{k}} \right] \\ \frac{1}{\Gamma(1-z)} &= \frac{1}{-z \Gamma(-z)} = e^{-\gamma z} \prod_{k=1}^{\infty} \left[ \left(1 - \frac{z}{k}\right) e^{\frac{z}{k}} \right] \\ \therefore \frac{1}{\Gamma(z)\Gamma(1-z)} &= z \prod_{k=1}^{\infty} \left[ \left(1 + \frac{z}{k}\right) e^{-\frac{z}{k}} \right] \prod_{k=1}^{\infty} \left[ \left(1 - \frac{z}{k}\right) e^{\frac{z}{k}} \right] \\ &= z \prod_{k=1}^{\infty} \left(1 - \frac{z^2}{k^2}\right) = \frac{\sin \pi z}{\pi} \end{aligned}$$

### تمارين

$$1) \text{ برهن أن } \sin z = z \prod_{k=1}^{\infty} \left(1 - \frac{z^2}{\pi^2 k^2}\right)$$

$$2) \text{ برهن أن } \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \sqrt{\pi}$$

$$3) \text{ برهن أن } (2n)! = \frac{2^{2n} n!}{\sqrt{\pi}} \Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right)$$

$$4) \text{ إذا كانت } \psi(z) = \frac{d}{dz} \log \Gamma(z) = \frac{\Gamma'(z)}{\Gamma(z)}$$

$$i) \psi(1-z) - \psi(z) = \pi \cot \pi z$$

$$ii) \psi(z) = -\gamma - \frac{1}{z} + \sum_{k=1}^{\infty} \left( \frac{1}{k} - \frac{1}{k+z} \right)$$

### مثال 15

معادلة الالقاء فوق الهندسية

*The Conflict Hypergeometric Differential Equation.[3]₂*

$$xy'' + (\gamma - x)y' + \alpha y = 0 \quad (1)$$

نقطة شاذة منتظمة  $x=0$

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r}$$

$$\begin{aligned} & \sum_{n=0}^{\infty} [(n+r)(n+r-1) + \gamma(n+r)] c_n x^{n+r-1} \\ & - \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)c_n x^{n+r} - \alpha \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} = 0 \\ & x^r \left[ \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r+\gamma-1)c_n x^{n-1} - \sum_{n=0}^{\infty} (n+r+\alpha)c_n x^n \right] = 0 \\ & x^r \left[ r(r+\gamma-1)c_0 x^{-1} + \sum_{n=1}^{\infty} (n+r)(n+r+\gamma-1)c_n x^{n-1} - \sum_{n=0}^{\infty} (n+r+\alpha)c_n x^n \right] = 0 \\ & r_1 = 0; r_2 = 1 - \gamma \\ & x^r \left[ \sum_{k=0}^{\infty} ((k+r+1)(k+r+\gamma)c_{k+1} - (k+r+\alpha)c_k)x^k \right] = 0 \quad (2) \end{aligned}$$

$$(i) r_1 = 0$$

$$c_{k+1} = \frac{(k+\alpha)}{(1+k)(\gamma+k)} c_k \quad (3)$$

$$c_1 = \frac{(\alpha)}{(1)(\gamma)} c_\circ$$

$$c_2 = \frac{(1+\alpha)}{2!(\gamma+1)} c_1 = \frac{(\alpha)(1+\alpha)}{2!\gamma(\gamma+1)} c_\circ$$

$$c_n = \frac{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\dots(\alpha+n-1)}{n! \gamma(\gamma+1)(\gamma+2)\dots(\gamma+n-1)} c_\circ$$

$$c_n = \frac{\Gamma(\gamma)\Gamma(\alpha+n)}{n!\Gamma(\alpha)\Gamma(\gamma+n)} c_\circ$$

$$y_1 = \frac{\Gamma(\gamma)}{\Gamma(\alpha)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\Gamma(\alpha+n)x^n}{n!\Gamma(\gamma+n)}$$

$$y_1 = F_1(\alpha, \gamma, x) \quad (4)$$

$$(ii) r_2 = 1 - \gamma$$

$$c_{k+1} = \frac{(k+\alpha+1-\gamma)}{(1+k)(2-\gamma+k)} c_k$$

: (5) مع (3) بمقارنة ينتج :

$$\gamma \equiv 2 - \gamma$$

$$\alpha \equiv \alpha - \gamma + 1$$

$$c_n = \frac{\Gamma(2-\gamma)}{\Gamma(\alpha-\gamma+1)} \frac{\Gamma(\alpha-\gamma+1+n)}{n! \Gamma(2-\gamma+n)} c_{\circ}$$

$$y_2 = x^{1-\gamma} \frac{\Gamma(2-\gamma)}{\Gamma(\alpha-\gamma+1)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\Gamma(\alpha-\gamma+1+n)}{n! \Gamma(2-\gamma+n)} x^n; c_{\circ} = 1$$

$$y_2 = x^{1-\gamma} F_2(\alpha-\gamma+1, 2-\gamma, x)$$

مثال (16)

Hypergeometric [3]<sub>I</sub>

المعادلة التفاضلية فوق الهندسي

$$x(x-1)F'' + [(\alpha+\beta+1)x - \gamma]F' + \alpha\beta F = 0 \quad (1)$$

$$F = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} \quad \text{واضح أن } x=0 \text{ نقطة شاذة منتظمة ونفرض}$$

$$\begin{aligned} & \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n+r} - \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)(n+r-1)c_n x^{n+r-1} \\ & + (\alpha+\beta+1) \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)c_n x^{n+r} - \gamma \sum_{n=0}^{\infty} (n+r)c_n x^{n+r-1} + \alpha\beta \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & x^r \left( \sum_{n=0}^{\infty} [(n+r)(n+r-1) + (\alpha+\beta+1)(n+r) + \alpha\beta] c_n x^n \right) \\ & - \sum_{n=0}^{\infty} [(n+r)(n+r-1) + \gamma(n+r)] c_n x^{n-1} = 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & x^r [(-r(r-1) - r\gamma)c_0 x^{-1} + \sum_{k=0} [(k+r)(k+r-1) + (\alpha+\beta+1)(k+r) \\ & + \alpha\beta] c_k - [(k+r+1)(k+r) + \gamma(k+r+1)] c_{k+1}] x^k = 0 \dots (2) \end{aligned}$$

$$r_1 = 0, r_2 = 1 - \gamma$$

$$(i) r_1 = 0$$

$$c_{k+1} = \frac{[k(k+\alpha+\beta)+\alpha\beta]}{(1+k)(\gamma+k)} c_k = \frac{[(k+\alpha)+(k+\beta)]}{(1+k)(\gamma+k)} c_k \dots (3)$$

$$\begin{aligned} c_1 &= \frac{[\alpha\beta]}{(1)(\gamma)} c_\circ \\ c_2 &= \frac{(\alpha+1)(\beta+1)}{2(1+\gamma)} c_1 = \frac{\alpha(\alpha+1)\beta(\beta+1)}{2!\gamma(\gamma+1)} c_\circ \\ c_3 &= \frac{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\beta(\beta+1)(\beta+2)}{3!\gamma(\gamma+1)(\gamma+2)} c_\circ \\ c_n &= \frac{\alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\dots(\alpha+n-1)\beta(\beta+1)(\beta+2)\dots(\beta+n-1)}{n!\gamma(\gamma+1)(\gamma+2)\dots(\gamma+n-1)} c_\circ \\ c_n &= \frac{\Gamma(\gamma)\Gamma(\alpha+n)\Gamma(\beta+n)}{n!\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)\Gamma(\gamma+n)} c_\circ \dots (4) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} F_1 &= \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^{n+r} = c_\circ \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\Gamma(\gamma)\Gamma(\alpha+n)\Gamma(\beta+n)}{n!\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)\Gamma(\gamma+n)} \\ F_1 &= F_1(\alpha, \beta, \gamma, x) \end{aligned} \quad (5)$$

$$(ii) r_2 = 1 - \gamma,$$

$$\begin{aligned} (2) &= [(k-+1)(k-\gamma) + (\alpha+\beta+1)(k-\gamma+1) + \alpha\beta] c_k \\ &\quad - [(k-\gamma+2)(k+1-\gamma) + \gamma(k-\gamma+2)] c_{k+1} = 0 \end{aligned}$$

$$c_{k+1} = \frac{[(k-\gamma+1)((k-\gamma+1+\alpha+\beta))+\alpha\beta]}{(1+k)(2-\gamma+k)} c_k$$

$$c_{k+1} = \frac{[(k+\alpha+1-\gamma)(k+\beta+1-\gamma)]}{(1+k)(\gamma+k)} c_k \dots (6)$$

وبمقارنة (5) مع (6) ينتج

$$r_2 = 1-\gamma, \beta = \beta - \gamma + 1, \alpha = \alpha - \gamma + 1, \gamma = 2 - \gamma$$

ويصبح الحل

$$F_2 = x^{1-\gamma} F_1(\alpha - \gamma + 1, \beta - \gamma + 1, 2 - \gamma, x)$$

مثال (17)

معادلة لا قوري المصاحبة

*The Associated Laguerre Differential Equation*

$$xy'' + (m+1-x)y' + ny = 0 \dots (1)$$

الحل

بالمقارنة مع معادلة الالقاء السابقة

$$xy'' + (\gamma - x)y' + \alpha y = 0 \quad (2)$$

$$n = -\alpha$$

$$\gamma = m + 1$$

وبما أن حل معادلة الالقاء هو

$$y = F_1(\alpha, \gamma, x) = \frac{\Gamma(\gamma)}{\Gamma(\alpha)} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\Gamma(\alpha+n)x^n}{n! \Gamma(\gamma+n)}$$

$$F_1(-n, m+1, x) = \frac{\Gamma(m+1)}{\Gamma(-n)} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\Gamma(k-n)x^k}{n! \Gamma(k+m+1)} \dots (4)$$

$$\Gamma(k-n) = (k-n-1)! = (k-n-1)(k-n-2)\dots(k-n-(k-1))!$$

$$= (k-n-1)(k-n-2)\dots(2-n)(1-n)(-n) \Gamma(-n)$$

$$= (-1)^k \Gamma(-n)n(n-1)\dots(n-k+2)(n-k+1)(n-k)!/(n-k)!$$

$$\Gamma(k-n) = (-1)^k n! \Gamma(-n) / (n-k)! \dots (5)$$

بتعويض (4) في (5) ينتج:

$$F_1(-n, m+1, x) = \frac{m!}{\Gamma(-n)} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k n! \Gamma(-n)x^k}{k!(n-k)!(k+m)!}$$

$$F_1(-n, m+1, x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k n! m! x^k}{k!(n-k)!(k+m)!} = L_{m,n}(x)$$

### الفصل الثالث

#### الدالة المولدة

نظريه (6) الدالة المولدة لكثيرة حدود ليجندر [1]6

$$(1 - 2xt + t^2)^{-\frac{1}{2}} = \sum_{n=0}^{\infty} P_n(x) t^n$$

البرهان : باستخدام مفهوك ذات الحدين

$$\begin{aligned} (1+x)^p &= \binom{p}{0} + \binom{p}{1}x + \binom{p}{2}x^2 + \binom{p}{3}x^3 + \dots \\ [1 - (2xt - t^2)]^{-\frac{1}{2}} &= 1 + \frac{1}{2}(2xt - t^2) + \frac{1}{2}\frac{3}{2}\frac{(2xt - t^2)^2}{2!} \\ &+ \dots + \frac{1}{2}\frac{3}{2}\dots\frac{(2p-1)}{2}\frac{(2xt - t^2)^p}{p!} + \dots \end{aligned}$$

تظهر من الحد  $t^p$  من قوى  $p$  وأدنى :

$$(2xt - t^2)^p = t^p (2x - t)^p$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}\frac{3}{2}\dots\frac{(2p-1)}{2}\frac{(2x)^p}{p!} - \frac{1}{2}\frac{3}{2}\dots\frac{(2p-3)}{2}\frac{(p-1)}{1!}\frac{(2x)^{p-2}}{(p-1)!} \\ + \frac{1}{2}\frac{3}{2}\dots\frac{(2p-5)}{2}\frac{(p-2)(p-3)}{2!}\frac{(2x)^{p-4}}{(p-1)!} - \dots \end{aligned}$$

$$\therefore \frac{(2p)!x^p}{2^p(p!)^2} - \frac{(2p-2)!x^{p-2}}{2^p(p-1)!(p-2)!} + \frac{(2p-4)!x^{p-4}}{2^p2!(p-2)!(p-4)!} - \dots$$

$$P_p(x) = \sum_{k=0}^{[p/2]} \frac{(-1)^k (2p-2k)!(x)^{p-2k}}{2^p k! (p-k)!(p-2k)!}$$

(7) [نظريّة 5]

الدالة المولدة لكثيرة حدود هيرميت

$$e^{(2xt-t^2)} = \sum_{p=0}^{\infty} \frac{t^p}{p!} H_p(x)$$

البرهان

والحدود الأدنى لمفكوك  $P$  والتي تظهر فقط في الحد  $t^p$  لإيجاد معاملات

$$t^p (2x - t)^p t^p (2x - t)^p$$

$$\frac{t^p}{p!} (2x - t)^p = \frac{t^p}{p!} \left[ (2x)^p - \dots \right]$$

$$\frac{t^p}{p!} \equiv (2x)^p : \quad \text{معامل}$$

$$\begin{aligned} \frac{t^{p-1}}{(p-1)!} (2x - t)^{p-1} &= \frac{t^{p-1}}{(p-1)!} \left[ (2x)^{p-1} - (p-1)(2x)^{p-2} t + \dots \right] \\ \text{معامل } \frac{t^p}{p!} &\equiv -p(p-1)(2x)^{p-2} = \frac{-p!}{(p-2)!} (2x)^{p-2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{t^{p-2}}{(p-2)!} (2x-t)^{p-2} &= \\ \frac{t^{p-2}}{(p-2)!} \left[ (2x)^{p-2} - (p-2)(2x)^{p-3} t + \frac{(p-2)(p-3)}{2!} (2x)^{p-4} t^2 \dots \right] \\ \frac{t^p}{p!} \equiv -p(p-1)(p-2)(p-3) \frac{(2x)^{p-4}}{2!} &= \frac{p!}{2!(p-4)!} (2x)^{p-4} \end{aligned}$$

وتصبح متسلسلة معاملات  $t^p/p!$  هي

$$H_p(x) = \sum_{k=0}^{\lfloor p/2 \rfloor} \frac{(-1)^k p! (2x)^{p-2k}}{k! (p-2k)!}$$

(18) مثال

برهن كثيرة حدود هيرميت

$$H_n(x) = (-1)^n e^{x^2} \frac{\partial^n e^{-x^2}}{\partial x^n}$$

البرهان: لدينا الدالة المولدة

$$K(x, t) = e^{(2xt - t^2)} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^n}{n!} H_n(x) \quad (1)$$

باشتقاء معادلة (1)  $n$  مرة بالنسبة للمتغير  $t$

$$H_n(x) = \left[ \frac{\partial^n}{\partial t^n} K(x, t) \right]_{t=0}$$

$$K(x, t) = e^{x^2} e^{-(x-t)^2}$$

$$H_n(x) = e^{x^2} \left[ \frac{\partial^n}{\partial t^n} e^{-(x-t)^2} \right]_{t=0}$$

لاحظ أن

$$\frac{\partial^n}{\partial t^n} e^{-(x-t)^2} = (-1)^n \frac{\partial^n}{\partial x^n} e^{-(x-t)^2} \dots (5)$$

لتصبح

$$e^{x^2} \left\{ \frac{\partial^n}{\partial t^n} e^{-(x-t)^2} \right\}_{t=0} = (-1)^n e^{x^2} \left\{ \frac{\partial^n}{\partial x^n} e^{-(x-t)^2} \right\}_{t=0}$$

$$H_n(x) = (-1)^n e^{x^2} \frac{\partial^n}{\partial x^n} e^{-x^2}$$

$$H_0 = 1$$

$$H_1 = 2x$$

$$H_2 = 4x^2 - 2$$

$$H_3 = 8x^3 - 12x$$

## الفصل الرابع

### التعامد

#### تعريف(8)

يقال أن الدالتين متعمامتان إذا كان الضرب الداخلي لهما

$$f, g \in C[a,b]$$

$$(f, g) = \int_a^b f(x)g(x)dx = 0$$

#### نظريه(8)

#### كثيرة حدود هيرمت تحقق علاقه التعامد

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} H_k(x) H_j(x) dx = \begin{cases} 2^k k! \sqrt{\pi} & ; k = j \\ 0 & ; k \neq j \end{cases}$$

البرهان : لدينا كثيرة حدود هيرمت التي تحقق معادلة هيرمت على النحو :

$$y'' - 2xy' + \lambda y = 0$$

$$H_k'' - 2xH_k' + \lambda H_k = 0 \quad (1)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} H_k''(x) H_j(x) dx - 2 \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-x^2} H_k'(x) H_j(x) dx$$

$$+ \int_{-\infty}^{\infty} \lambda_k e^{-x^2} H_k(x) H_j(x) dx = 0 \quad (2)$$

نكمال التكامل الأوسط بالتجزئة

$$\begin{aligned}
u &= H'_k(x)H_j(x) \quad du = (H''_kH_j + H'_kH'_j)dx \\
dv &= -2xe^{-x^2} \quad v = e^{-x^2} \\
\int u dv &= 0 - \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} (H''_kH_j + H'_kH'_j)dx \\
(2) &= \int e^{-x^2} H'_k(x)H'_j(x) + \lambda_k \int e^{-x^2} H_k(x)H_j(x)dx \quad (2')
\end{aligned}$$

نحصل بصورة مشابهة على (1) في  $k$  بدل  $j$  بتغيير

$$\begin{aligned}
\int e^{-x^2} H'_k(x)H'_j(x) + \lambda_j \int e^{-x^2} H_k(x)H_j(x)dx \quad (3') \\
(2') - (3') = (\lambda_k - \lambda_j) \int e^{-x^2} H_k(x)H_j(x)dx = 0 \\
\int e^{-x^2} H_k(x)H_j(x)dx = 0, \quad k \neq j \quad (4)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
e^{-x^2} e^{2tx-t^2} e^{2sx-s^2} &= \sum_{j=0}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{t^k s^j}{k! j!} e^{-x^2} H_k H_j = 0 \\
\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} e^{2tx-t^2} e^{2sx-s^2} dx &= \int_{-\infty}^{\infty} \sum_{j=0}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{t^k s^j}{k! j!} e^{-x^2} H_k H_j = 0 \quad (i)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
e^{2st} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-[x-(s+t)]^2} d[x-(s+t)] &= e^{2st} \sqrt{\pi} = \sum_{k=0}^{\infty} \sqrt{\pi} \frac{(2st)^k}{k!} \\
&= \sum_{k=0}^{\infty} \sqrt{\pi} k! 2^k \frac{(st)^k}{k! k!} \quad (ii)
\end{aligned}$$

بمقارنة المعاملات من تساوي (ii) و (i)

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} H_k(x)H_j(x)dx = 2^k k! \sqrt{\pi}, \quad k = j$$

### نظريّة (9)

#### تعامد دوال ليجندر

$$\int_{-1}^1 p_k(s) p_j(s) ds = 0, k \neq j \quad (1)$$

بما أن  $p_k(s)$  حل لمعادلة ليجندر

$$(1-s^2)\Phi'' - 2s\Phi' + k(k+1)\Phi = 0$$

$$((1-s^2)p_k')' + k(k+1)p_k(s) = 0 \dots (2)$$

$$\int p_j((1-s^2)p_k')' ds + k(k+1) \int p_j p_k(s) ds = 0$$

التكامل الأول باستخدام التكامل بالتجزئة

$$-\int (1-s^2)p_j' p_k' ds + k(k+1) \int p_j p_k(s) ds = 0 \dots (3)$$

بصورة مشابهة

$$-\int (1-s^2)p_j' p_k' ds + j(j+1) \int p_j(s) p_k(s) ds = 0 \dots (4)$$

$$[k(k+1)-j(j+1)] \int p_j(s) p_k(s) ds = 0$$

$$\int p_j(s) p_k(s) ds = 0, \quad j \neq k$$

### نظريّة (10)

$$-\int_{-1}^1 p_k^2(s) ds = \frac{2}{2k+1}$$

لدينا من صيغة رودريغ

$$P_k(s) = \frac{1}{2^k k!} \frac{d^k}{ds^k} (s^2 - 1)^k$$

$$\therefore \frac{d^k}{ds^k} (s^2 - 1)^k = (2k)!$$

فإن

$$\begin{aligned} (2^k k !)^2 \int_{-1}^1 p_k^2(s) ds &= \int_{-1}^1 \left[ \frac{d^{2k}}{ds^{2k}} (s^2 - 1)^k \right]^2 ds \\ &= (-1)^k \int_{-1}^1 (s^2 - 1)^k \frac{d^{2k}}{ds^{2k}} (s^2 - 1)^k ds \end{aligned}$$

$$(2k)! \int_{-1}^1 (s^2 - 1)^k ds = (2k)! \int_{-1}^1 \sin \theta^k d\theta$$

$$= \frac{(2k)! 2^{2k+1}}{(2k+1) \binom{2k}{k}} = \frac{2^{2k+1} (k!)^2}{(2k+1)}$$

$$\therefore (2^k k !)^2 \int_{-1}^1 p_k^2(s) ds = \frac{2^{2k+1} (k!)^2}{(2k+1)}$$

$$\therefore \int_{-1}^1 p_k^2(s) ds = \frac{2}{2k+1}$$

### تمارين

(1) برهن أن حل معادلة لاقولي

$$xy'' + (1-x)y' + py = 0$$

$$y = L_p(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n p! x^n}{(p-n)! (n!)^2}$$

[5] برهن الدالة المولدة لكثيرة حدود لا قوري

$$\frac{e^{\frac{-xt}{(1-t)}}}{1-t} = \sum L_n(x) t^n$$

استنبط كثيرة حدود لا قوري

$$L_n(x) = \frac{e^x}{n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^n e^{-x})$$

برهن علاقة تعامد كثيرة حدود لا قوري

$$\int_0^\infty e^{-x} L_n(x) L_m(x) dx = \begin{cases} 1 & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases}$$

(2) باستخدام فرض فربنيوس برهن حل معادلة لا قوري المصاحبة في مثال 8

$$xy'' + (m+1-x)y' + ny = 0 \quad \dots (1)$$

برهن أن الدالة المولدة

$$(-t)^x \frac{e^{\frac{-xt}{(1-t)}}}{(1-t)^{x+1}} = \sum_{k=p}^{\infty} t^k L_p^k(x)$$

[5] برهن علاقة التعامد

$$\int_0^{\infty} x^k e^{-x} L_n^k L_m^k dx = \begin{cases} \frac{(n+k)!}{k!} & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases}$$

(3) برهن أن

$$\int_0^1 p_k(s) ds = p_k(0)/k(k+1)$$

حيث  $p_k(s)$  كثيرة حدود ليجندر ثم وضح أن

$$p_k(0) = 0 \quad \text{فردي } K$$

$$p_k(0) = 0 \quad \text{زوجي } K$$

(4) برهن علاقة التعامد لدوال ليجندر المصاحبة [4]2

$$\int_0^1 p_{j,m}(s) p_{k,m}(s) ds = \begin{cases} \frac{2(k+m)!}{(2k+1)(k-m)} & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases}$$

## الباب الرابع

### أنظمة المعادلات التفاضلية الأولية

المعادلة التفاضلية من الرتبة الثانية

$$x'' + x = 0 \dots (1)$$

يمكن صياغتها على شكل منظومة ثنائية من المعادلات التفاضلية الأولية

$$\begin{cases} x' = y \\ y' = -x \end{cases} \dots (2)$$

وبصورة عامة فإن المعادلة الخطية弩ونية تكتب :-

$$f(t, x, x', x'', \dots, x^{(n)})$$

يمكن أن تصاغ على النحو الآتي

$$x_1' = x_2$$

$$x_2' = x_3$$

.

.

$$x_{n-1}' = x_n$$

$$x_n' = g(t, x_1, x_2, \dots, x_n)$$

### طريقة الحذف

لسهولة شرح الطريقة سنتطرق للنظام المتجانس الثنائي ذو المعاملات الثابتة

$$\dot{x} = a_{11}x + a_{12}y$$

$$\dot{y} = a_{21}x + a_{22}y$$

مثال (1)  
حل النظام

$$\dot{x} = x + y \dots (i)$$

$$\dot{y} = x - y \dots (ii)$$

نفضل المعادلة الأولى لنحصل على

$$x'' = \dot{x} + \dot{y} = x + y + x - y = x + x - (x - x)$$

$$x'' - 2x = 0,$$

$$x(t) = c_1 e^{\sqrt{2}t} + c_2 e^{-\sqrt{2}t}$$

مثال (2)

لدينا النظام الامتحانس الثنائي ذو المعاملات الثابتة

$$\dot{x} = 2x + y + t$$

$$\dot{y} = x + 2y + t^2$$

نشتق المعادلة الأولى لنحصل على

$$x'' = 2\dot{x} + \dot{y} + 1 = 2(2x + y + t) + 1$$

$$= 2x + x + (2x - 4x - 2t) + t^2 + 1$$

$$x'' - 4x + 3x = t^2 - 2t + 1 = (t-1)^2$$

$$x(t) = c_1 e^t + c_2 e^{3t} + t^2/3 + 2t/9 + 11/27$$

وأيضا لدينا من المعادلة الأولى

$$y(t) = x' - 2x - t = c_1 e^t + c_2 3e^{3t} + 2t/3 + 2/9 - 2c_1 e^t - 2c_2 e^{3t} - 2t^2/3 - 4t/9 - 22/27 - t.$$

$$y(t) = -c_1 e^t + c_2 e^{3t} - 2t^2/3 - 7t/9 - 16/27$$

### تمارين

استخدم طريقة الحذف لحل أنظمة المعادلات التالية

- 1)  $x' = x + 2y$ ,  $y' = 3x + 2y$
- 2)  $x' = -4x - y$ ,  $y' = x - 2y$
- 3)  $x' = x + y$ ,  $y' = y$ ,  $x(0)=1$ ,  $y(0)=0$
- 4)  $x' = 8x - y$ ,  $y' = 4x + 12y$
- 5)  $x' = 3x + 3y + t$ ,  $y' = -x - y + 1$
- 6)  $x' = 2x + y + 3e^{2t}$ ,  $y' = -4x + 2y + te^{2t}$

### طريقة المحددات [1]7

لاحظ أن حل النظام الخطى الثنائى ذو المعاملات الثابتة يبدو شبيها بحل المعادلة الخطية من الرتبة الثانية ذات المعاملات الثابتة و عليه سنخمن أن حل النظام الخطى الثنائى المتتجانس هو :-

$$\{x, y\} = \{\alpha e^{\lambda t}, \beta e^{\lambda t}\}$$

### نظرية (1)

للنظام الثنائى  $\{x_2(t), y_2(t)\}$ ,  $\{x_1(t), y_1(t)\}$  الحلان

$$x' = a_{11}x + a_{12}y$$

$$y' = a_{21}x + a_{22}y$$

يقال أنهم مستقلان خطياً فقط إذا كان المحدد

$$W(t) = \det \begin{pmatrix} x_1 & y_2 \\ x_2 & y_2 \end{pmatrix} \neq 0$$

البرهان

ليكن الحالان مستقلان خطياً و لنفرض أولاً أن  $W(t) = 0$  فإن

$$x_1y_2 = x_2y_1$$

$$\frac{x_1}{x_2} = \frac{y_1}{y_2} = c$$

$$x_1 = cx_2$$

$$y_1 = cy_2$$

إذاً الحالان غير مستقلين و هذا تناقض و من ثم فإن  $W(t) \neq 0$

إذاً كان الحالان غير مستقلين فإنه  $W(t) \neq 0$  من الناحية الأخرى لنفرض أن

يوجد ثابتان ليس كلاهما صفراء

$$c_1x_1 + c_2x_2 = 0$$

$$c_1y_1 + c_2y_2 = 0$$

افرض أن  $c_1 \neq 0$  ، لدينا

$$x_1 = cx_2$$

$$y_1 = cy_2$$

$$c = -\frac{c_2}{c_1}$$

$$W = x_1y_2 - y_1x_2$$

$$= cx_2y_2 - cy_2x_2$$

$$W = 0$$

تناقض ، إذا الحالن مستقلان. أي مجموع خطى للحلين هو أيضاً حل ويصبح  
الحل العام هو

$$\{c_1x_1 + c_2x_2, c_1y_1 + c_2y_2\}$$

الآن لإيجاد حل النظام

$$x' = a_{11}x + a_{12}y$$

$$y' = a_{21}x + a_{22}y$$

نوجد أولاً المعادلة المساعدة

$$D = |A - \lambda I_2| = \det \begin{pmatrix} a_{11} - \lambda & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} - \lambda \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} &= (a_{11} - \lambda)(a_{22} - \lambda) - a_{12}a_{21} \\ &= \lambda^2 - (a_{11} + a_{22})\lambda + (a_{11}a_{22} - a_{12}a_{21}) = 0 \dots (2) \end{aligned}$$

هناك ثلاثة حالات استنادا إلى أن جذرا المعادلة المساعدة حقيقيان مختلفان ،  
مكرر أو تخيليان.

الحالة الأولى: الجذران حقيقيان مختلفان و نخمن أن الحل

$$\{x, y\} = \{ae^{\lambda t}, be^{\lambda t}\}$$

ويصبح لدينا الحال

$$\{\alpha_1 e^{\lambda_1 t}, \beta_1 e^{\lambda_1 t}\}, \{\alpha_2 e^{\lambda_2 t}, \beta_2 e^{\lambda_2 t}\}$$

حيث

$$x' = \alpha \lambda e^{\lambda t} = a_{11}\alpha e^{\lambda t} + a_{12}\beta e^{\lambda t}$$

$$y' = \beta \lambda e^{\lambda t} = a_{21}\alpha e^{\lambda t} + a_{22}\beta e^{\lambda t}$$

نحصل على النظم الخطى  $\begin{cases} x' = \alpha \lambda e^{\lambda t} \\ y' = \beta \lambda e^{\lambda t} \end{cases}$  و بعد القسمة على

$$(a_{11} - \lambda)\alpha + a_{12}\beta = 0$$

...(3)

$$a_{21}\alpha + (a_{22} - \lambda)\beta = 0$$

بوضع  $\lambda = \lambda_1$  في (3)، نجد  $\{\alpha_1, \beta_1\}$

بوضع  $\lambda = \lambda_2$  في (3)، نجد  $\{\alpha_2, \beta_2\}$

$$\{x(t), y(t)\} = \{c_1 \alpha_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 \alpha_2 e^{\lambda_2 t}, c_1 \beta_1 e^{\lambda_1 t} + c_2 \beta_2 e^{\lambda_2 t}\}$$

مثال (3)

أوجد حل النظم

$$x' = -x + 6y$$

$$y' = x - 2y$$

الحل

$$\begin{aligned}
D &= \det \begin{pmatrix} -1-\lambda & 6 \\ 1 & -2-\lambda \end{pmatrix} \\
&= (2+\lambda)(1+\lambda) - 6 = 0 \\
&= \lambda^2 + 3\lambda - 4 = 0 \\
\lambda_1 &= -4; \lambda_2 = 1
\end{aligned}$$

أولاً بوضع  $\lambda_1 = -4$  في (3) فإن

$$3\alpha_1 + 6\beta_1 = 0$$

$$\alpha_1 = -2\beta_1$$

$$\alpha_1 + 2\beta_1 = 0 ,$$

$$\{\alpha_1, \beta_1\} = \{-2, 1\}$$

ثانياً بوضع  $\lambda_2 = 1$  في (3)

$$-2\alpha_2 + 6\beta_2 = 0$$

$$\alpha_2 - 3\beta_2 = 0$$

$$\{\alpha_2, \beta_2\} = \{3, 1\}$$

$$\{x(t), y(t)\} = \{-2c_1 e^{-4t} + 3c_2 e^t, c_1 e^{-4t} + c_2 e^t\}$$

الحالة الثانية جذر حقيقي مكرر: الحل المقترن في هذه الحالة هو الزوج

$$\{x_1, y_1\} = \{\alpha_1 e^{\lambda t}, \beta_1 e^{\lambda t}\}$$

.....(4)

$$\{x_2, y_2\} = \{(\alpha_2 + \alpha_3 t) e^{\lambda t}, (\beta_2 + \beta_3 t) e^{\lambda t}\}$$

مثال(4)

$$\dot{x} = -4x - y$$

$$\dot{y} = x - 2y$$

الحل

$$D = \det \begin{pmatrix} -4-\lambda & -1 \\ 1 & -2-\lambda \end{pmatrix}$$

$$= (4+\lambda)(2+\lambda) + 1 = 0$$

$$= \lambda^2 + 6\lambda + 9 = 0$$

$$\lambda_1 = -3; \lambda_2 = -3$$

$$-\alpha_1 - \beta_1 = 0$$

$$\alpha_1 + \beta_1 = 0$$

$$\{\alpha_1, \beta_1\} = \{1, -1\}$$

$$\{x_1, y_1\} = \{e^{-3t}, -e^{-3t}\}$$

عرض الزوج الثاني من (4) في المعادلة الأولى من المسألة

$$(\alpha_3 - 3\alpha_2 - 3\alpha_3 t) e^{-3t} = -4(\alpha_2 + \alpha_3 t) e^{-3t} - (\beta_2 + \beta_3 t) e^{-3t}$$

$$(\beta_3 - 3\beta_2 - 3\beta_3 t) e^{-3t} = (\alpha_2 + \alpha_3 t) e^{-3t} - 2(\beta_2 + \beta_3 t) e^{-3t}$$

بعد القسمة على  $e^{-3t}$  و مقارنة المعاملات

$$\alpha_3 - 3\alpha_2 = -4\alpha_2 - \beta_2$$

$$-3\alpha_3 = -4\alpha_3 - \beta_3$$

$$\beta_3 - 3\beta_2 = \alpha_2 - 2\beta_2$$

$$-3\beta_3 = \alpha_3 - 2\beta_3$$

$$\beta_2 = -2, \beta_3 = -1, \alpha_2 = 1, \alpha_3 = 1$$

$$\{x_2, y_2\} = \{(1+t) e^{-3t}, (-2-t) e^{-3t}\}$$

الحلان مستقلان خطيا لأن  $W(t) = 1$

الحالة الثالثة: الجذران تخيليان

$$\lambda_1 = a + ib$$

$$\lambda_2 = a - ib \quad , \quad b \neq 0$$

$$\{x_1, y_1\} = \{\alpha_1 e^{(a+ib)t}, \beta_1 e^{(a+ib)t}\}$$

... (5)

$$\{x_2, y_2\} = \{\alpha_2 e^{(a-ib)t}, \beta_2 e^{(a-ib)t}\}$$

يمكن الحصول على الأعداد المركبة  $\alpha_3, \beta_3, \alpha_2, \beta_2$  من معادلة (3)  
للحصول على حلول حقيقية ، لتكن

$$\cdot \alpha_1 = A_1 + iA_2 \quad , \quad \beta_1 = B_1 + iB_2$$

$$x(t) = (A_1 + iA_2) e^{at} (\cos bt + i \sin bt)$$

... (6)

$$y(t) = (B_1 + iB_2) e^{at} (\cos bt + i \sin bt)$$

وبعد عملية الضرب ينتج

$$x(t) = e^{at} [(A_1 \cos bt - A_2 \sin bt) + i(A_1 \sin bt + A_2 \cos bt)]$$

$$y(t) = e^{at} [(B_1 \cos bt - B_2 \sin bt) + i(B_1 \sin bt + B_2 \cos bt)]$$

ويصبح الحلان الحقيقيان هما

$$\{x_1, y_1\} = \{e^{at}(A_1 \cos bt - A_2 \sin bt), e^{at}(B_1 \cos bt - B_2 \sin bt)\}$$

... (7)

$$\{x_2, y_2\} = \{e^{at}(A_1 \sin bt + A_2 \cos bt), e^{at}(B_1 \sin bt + B_2 \cos bt)\}$$

$$W(t) = e^{2at} (A_1 B_2 - A_2 B_1) \neq 0 \dots (8)$$

لأن لو فرضنا أن  $W(t) = 0$  . فإن  $A_1 B_2 = A_2 B_1$  ، مما يعني أن  $B_2 \alpha_1 = A_2 \beta_1$  الآن لا  $\alpha_1$  و لا  $\beta_1$  يتلاشى ، لأن لو أحدهما صفر كذلك الآخر . و يصبح حل 7 تافه أيضا و  $A_2$  لا يمكن أن يتلاشى حتى لا يصبح  $B_2$  صفر  $\lambda_1$  ليست تخيلية في المعادلة الأولى من (3) . بضرب المعادلة الأولى من (3) في  $A_2$  و باستخدام  $B_2 \alpha_1 = A_2 \beta_1$  و بعد القسمة على  $\alpha_1$  ينتج أن  $a_{11} - \lambda_1 = A_2 + a_{12}$  و أيضا مرة أخرى ليست تخيلية و عليه فإن المحدد  $0 \neq W(t)$  و من ثم الحالن مستقلان .

(مثال 5)

$$x' = 4x + y \quad \dots \quad (i)$$

$$y' = -8x + 8y \quad \dots \quad (ii)$$

$$D = \lambda^2 - 12\lambda + 40 = 0$$

$$\therefore \lambda_1 = 6+2i, \lambda_2 = 6-2i$$

وبالتعويض في (7) ينتج

$$\{x_1, y_1\} = \{e^{6t}(A_1 \cos 2t - (1/2)A_2 \sin 2t), e^{6t}(B_1 \cos 2t - 3B_2 \sin 2t)\}$$

$$\{x_2, y_2\} = \{e^{6t}(A_1 \sin 2t + (1/2)A_2 \cos 2t), e^{6t}(B_1 \sin 2t + 3B_2 \cos 2t)\}$$

بتعويض المعادلة الأولى في المسألة (i) ينتج

$$(2A_1 - 2A_2 - B_1) \cos 2t - (2A_1 + 2A_2 - B_2) \sin 2t = 0$$

$$(8A_1 - 2B_1 - 2B_2) \cos 2t - (8A_2 + 2B_1 - 2B_2) \sin 2t = 0$$

بمقارنة المعاملات نحصل على الثوابت

$$A_1 = 1, A_2 = 1/2, B_1 = 1, B_2 = 3.$$

### تمارين

أوجد حل أنظمة المعادلات التالية بطريقة المحددات

$$1) x' = 4x - 3y, \quad y' = 5x - 4y$$

$$2) x' = -x + y, \quad y' = -5x + 3y$$

$$3) \dot{x} = 4x - 3y, \quad \dot{y} = 8x - 6y$$

$$4) \dot{x} = x + y, \quad \dot{y} = -x + 3y$$

### [6] طريقة المصفوفات

لحل أنظمة المعادلات الخطية المتباينة من الرتبة الأولى.

نظام المعادلات الخطية المتباين

$$\dot{x} = a_{11}x + a_{12}y$$

$$\dot{y} = a_{21}x + a_{22}y$$

$$\dot{X} = AX$$

$$\begin{pmatrix} \dot{x}_1 \\ \dot{x}_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix}$$

(2) نظرية

المصفوفة  $A_{nxn}$  التي لها متجهات ذاتية

$\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$  eigenvectors

مصاحبة لقيم الذاتية

$\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$  eigenvalues

فإن حل النظام

يعطى بالعلاقة

$$X(t) = b_1\varphi_1 e^{\lambda_1 t} + b_2\varphi_2 e^{\lambda_2 t} + \dots + b_n\varphi_n e^{\lambda_n t}$$

مثال(6)

$$\begin{pmatrix} x_1' \\ x_2' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 2 & 4 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} x_1(0) \\ x_2(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

الحل

$$\begin{aligned} |A - I_2| &= \det \begin{pmatrix} \lambda - 1 & 1 \\ -2 & \lambda - 4 \end{pmatrix} \\ &= (\lambda - 1)(\lambda - 4) + 2 = 0 \\ &= \lambda^2 - 5\lambda + 6 = 0 \\ \lambda_1 &= 2; \lambda_2 = 3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (i) : (2I_2 - A) &= \begin{pmatrix} 1 & 1 & :0 \\ -2 & -2 & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & 1 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix} \\ \therefore x_1 + x_2 &= 0; \therefore x_1 = -x_2 = -a \\ \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} -a \\ a \end{pmatrix} = -a \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}; \therefore \phi_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (ii) : (3I_2 - A) &= \begin{pmatrix} 2 & 1 & :0 \\ -2 & -1 & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 2 & 1 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix} \\ \therefore 2x_1 + x_2 &= 0; \therefore 2x_1 = -x_2 = -a \\ \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} -a/2 \\ a \end{pmatrix} = -a/2 \begin{pmatrix} 1 \\ -2 \end{pmatrix}; \therefore \phi_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -2 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\phi(t) = b_1 \phi_1(t) + b_2 \phi_2(t) = b_1 \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} e^{2t} + b_2 \begin{pmatrix} 1 \\ -2 \end{pmatrix} e^{3t}$$

ومن الشرط الابتدائي

$$\begin{pmatrix} b_1 & b_2 & :0 \\ -b_1 & -2b_2 & :1 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} b_1 & b_2 & :0 \\ 0 & -b_2 & :1 \end{pmatrix}$$

$$\therefore b_2 = -1; \therefore b_1 = 1$$

$$\therefore \phi(t) = \begin{pmatrix} e^{2t} & -e^{3t} \\ -e^{2t} & 2e^{3t} \end{pmatrix}$$

مثال (7)

$$X = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 8 & -14 & 7 \end{pmatrix}$$

$$|\lambda I_3 - A| = \det \begin{pmatrix} \lambda & -1 & 0 \\ 0 & \lambda & -1 \\ -8 & -14 & \lambda - 7 \end{pmatrix}$$

$$= \lambda^3 - 7\lambda^2 + 14\lambda - 8 = (\lambda - 1)(\lambda - 2)(\lambda - 4) = 0$$

$$\lambda_1 = 1, \quad \lambda_2 = 2, \quad \lambda_3 = 4$$

$$\varphi_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix}, \varphi_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \\ 4 \end{pmatrix}, \varphi_3 = \begin{pmatrix} 1 \\ 4 \\ 16 \end{pmatrix}$$

$$X(t) = b_1 \varphi_1 e^t + b_2 \varphi_2 e^{2t} + b_3 \varphi_3 e^{4t}$$

الحالة الثانية القيم الذاتية مكررة

مثال(8)

$$x^{\wedge} = 3x - 18y$$

$$y^{\wedge} = 2x - 9y$$

$$\begin{aligned} |\lambda I_2 - A| &= \det \begin{pmatrix} \lambda - 3 & 18 \\ -2 & \lambda + 9 \end{pmatrix} \\ &= (\lambda - 3)(\lambda + 9) = 0 \\ \lambda_1 &= \lambda_2 = -3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (-3I_2 - A) &= \begin{pmatrix} -6 & -18 & :0 \\ -2 & 6 & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -3 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix} \\ \therefore \phi_1 &= \begin{pmatrix} 3 \\ 1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

نوجدها من خلال العلاقة  $\varphi_2$

$$(A - \lambda I_2) \varphi_2 = \varphi_1$$

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} 6 & -18 & :a_1 \\ 2 & -6 & :a_2 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} 3 \\ 1 \end{pmatrix} \\ \begin{pmatrix} 1 & -3 & :a_1 \\ 0 & -0 & :a_2 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} 1/2 \\ 1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\therefore \varphi_2 &= \begin{pmatrix} 1/2 + a_2 \\ a_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1/2 \\ 0 \end{pmatrix} \\ \varphi(t) &= b_1 \varphi_1 e^{\lambda t} + b_2 (\varphi_2 + \varphi_1 t) e^{\lambda t} \\ \varphi(t) &= b_1 \begin{pmatrix} 1/2 \\ 0 \end{pmatrix} e^{-3t} + b_2 \left( \begin{pmatrix} 1/2 \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 3 \\ 1 \end{pmatrix} t \right) e^{-3t}\end{aligned}$$

الحالة الثالثة : القيم الذاتية تخيلية متراكفة

مثال (9)

$$x' = 6x - y \quad \dots (i)$$

$$y' = 5x + 4y \quad \dots (ii)$$

$$\begin{aligned}|M_2 - A| &= \det \begin{pmatrix} \lambda - 6 & 1 \\ -5 & \lambda - 4 \end{pmatrix} \\ &= \lambda^2 - 10\lambda + 29 = 0 \\ \lambda_1 &= 5 + 2i; \lambda_2 = 5 - 2i\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}(i) : (\lambda_1 I_2 - A) &= \begin{pmatrix} -1+2i & 1 & :0 \\ -5 & 1+2i & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} -1+2i & 1 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix} \\ \therefore \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} a \\ 1-2i \end{pmatrix} = \frac{a}{1-2i} \begin{pmatrix} 1 \\ 1-2i \end{pmatrix} \\ \phi_1 &= \begin{pmatrix} 1 \\ 1-2i \end{pmatrix}\end{aligned}$$

$$(i) : (\lambda_2 I_2 - A) = \begin{pmatrix} -1-2i & 1 & :0 \\ -5 & 1-2i & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} -1-2i & 1 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix}$$

$$\therefore \begin{pmatrix} x \\ y \\ a \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a \\ 1+2i \end{pmatrix} = \frac{a}{1+2i} \begin{pmatrix} 1 \\ 1+2i \end{pmatrix}$$

$$\phi_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1+2i \end{pmatrix}$$

$$\varphi(t) = b_1 \varphi_1 e^{\lambda_1 t} + b_2 \varphi_2 e^{\lambda_2 t}$$

$$\varphi(t) = b_1 \begin{pmatrix} 1 \\ 1-2i \end{pmatrix} e^{-(5+2i)t} + b_2 \begin{pmatrix} 1 \\ 1+2i \end{pmatrix} e^{(5-2i)t}$$

للحصول على حلول حقيقية ، نعمل كالتالي :

$$e^{(5+2i)t} = e^{5t} (\cos 2t + i \sin 2t)$$

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} e^{5t} \sin 2t + \begin{pmatrix} c_3 \\ c_4 \end{pmatrix} e^{5t} \cos 2t$$

$$x = c_1 e^{5t} \sin 2t + c_3 e^{5t} \cos 2t$$

$$y = c_2 e^{5t} \sin 2t + c_4 e^{5t} \cos 2t$$

عُرض هاتان القيمتان في المعادلة الأولى في المسألة ثم قارن بين المعاملات:

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = c_1 \begin{pmatrix} \sin 2t - \frac{1}{2} \cos 2t \\ -\frac{5}{2} \cos 2t \end{pmatrix} e^{5t} + c_2 \begin{pmatrix} \frac{1}{2} \cos 2t \\ \sin 2t + \frac{1}{2} \cos 2t \end{pmatrix} e^{5t}$$

[2]5

### طريقة تغيير الثوابت:

لحل الأنظمة غير المتجانسة وهي شبيهة بطريقة تغيير الثوابت التي درسناها في معادلات الرتبة الثانية. لنفرض أن حل نظام المعادلات المتجانس

$$x' = a_{11}x + a_{12}y \quad (1)$$

$$y' = a_{21}x + a_{22}y$$

is

$$x = c_1x_1 + c_2x_2 \quad (2)$$

$$y = c_1y_1 + c_2y_2$$

نظام المعادلات غير المتجانس

$$x' = a_{11}x + a_{12}y + f_1(x) \quad (3)$$

$$y' = a_{21}x + a_{22}y + f_2(x)$$

لإيجاد الحل الجزئي

$$\text{put } c_1 = u_1(t), \quad c_2 = u_2(t)$$

$$x_p = u_1x_1 + u_2x_2 \quad (4)$$

$$y_p = u_1y_1 + u_2y_2$$

$$u'_1 = \frac{\begin{vmatrix} f_1 & x_2 \\ f_2 & y_2 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} x_1 & x_2 \\ y_1 & y_2 \end{vmatrix}}$$

$$u'_2 = \frac{\begin{vmatrix} x_1 & f_1 \\ y_2 & f_2 \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} x_1 & x_2 \\ y_1 & y_2 \end{vmatrix}} \quad (5)$$

مثال (9)

$$\dot{x} = y + 1$$

$$\dot{y} = -x + \cot t$$

أولاً نحل النظام المتباين

$$\dot{x} = y$$

$$\dot{y} = -x$$

$$\begin{aligned} |M_2 - A| &= \det \begin{pmatrix} \lambda & -1 \\ 1 & -\lambda \end{pmatrix} \\ &= \lambda^2 + 1 = 0 \\ \lambda &= \pm i \end{aligned}$$

$$(i) : (\lambda_1 I_2 - A) = \begin{pmatrix} i & -1 & :0 \\ 1 & i & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} i & -1 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix}$$

$$\phi_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}$$

$$(ii) : (\lambda_2 I_2 - A) = \begin{pmatrix} -i & -1 & :0 \\ 1 & i & :0 \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} -i & -1 & :0 \\ 0 & 0 & :0 \end{pmatrix}$$

$$\phi_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}$$

$$\varphi(t) = b_1 \varphi_1 e^{\lambda t} + b_2 \varphi_2 e^{\lambda t}$$

$$\varphi(t) = b_1 \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} e^{it} + b_2 \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix} e^{-it}$$

لإيجاد حلول حقيقة و بما أن

$$e^{it} = \cos t + i \sin t$$

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} e^{5t} \sin 2t + \begin{pmatrix} c_3 \\ c_4 \end{pmatrix} e^{5t} \cos 2t$$

بالتعميض في المعادلة الأولى في المسألة عن قيمتي

$$x = c_1 \sin t + c_3 \cos t$$

$$y = c_2 \sin t + c_4 \cos t$$

$$\hat{x} = y$$

$$c_1 \cos t - c_3 \sin t = c_2 \sin t + c_4 \cos t$$

$$c_1 = c_4 , \quad c_3 = -c_2$$

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} \sin t + \begin{pmatrix} -c_2 \\ c_1 \end{pmatrix} \cos t$$

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = c_1 \begin{pmatrix} \sin t \\ \cos t \end{pmatrix} + c_2 \begin{pmatrix} -\cos t \\ \sin t \end{pmatrix}$$

$$f_1 = 1 , \quad f_2 = \cot t$$

$$u_1' = \frac{\det \begin{pmatrix} 1 & -\cos t \\ \cot t & \sin t \end{pmatrix}}{\det \begin{pmatrix} \sin t & -\cos t \\ \cos t & \sin t \end{pmatrix}} = \cot \sec t$$

$$u_1 = -\ln |\cot \sec t + \cot t|$$

$$u_2' = \frac{\det \begin{pmatrix} \sin t & 1 \\ \cos t & \cot t \end{pmatrix}}{\det \begin{pmatrix} \sin t & -\cos t \\ \cos t & \sin t \end{pmatrix}}$$

$$= \sin t \cdot \cot t - \cos t = 0$$

$$\therefore u_2 = c$$

$$x_p = u_1 x_1 + u_2 x_2 = \sin t \ln |\cot \sec t - \cot t| - c \cos t$$

$$y_p = u_1 y_1 + u_2 y_2 = \cos t \ln |\cot \sec t - \cot t| + c \sin t$$

$$X = X_c + X_p$$

## تمارين

أوجد حل الأنظمة الآتية

$$1) X' = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 8 & -14 & 7 \end{pmatrix} X + \begin{pmatrix} e^t \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$2) X' = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 3 & -2 \\ 0 & -2 & 3 \end{pmatrix} X$$

$$3) X' = \begin{pmatrix} 1 & 2 \\ -\frac{1}{2} & 1 \end{pmatrix} X$$

$$4) \dot{x} = 2x - y + e^{2t} \sin 2t$$

$$\dot{y} = 4x + 2y + 2e^{2t} \cos 2t$$

$$5) \dot{x} = 3x - 3y + 4$$

$$\dot{y} = 2x - 2y - 1$$

## الباب الخامس

### متسلسلة فوريير [9]

#### Fourier Series

##### تعريف (1)

يعرف الضرب الداخلي للدالتين

$$f(x), g(x) \in C_p(a, b)$$

$$(f, g) = \int_a^b f(x)g(x)dx. \quad a < x < b.$$

##### تعريف (2)

تعرف دالة البعد norm function

$$\|f\| = (f, f)^{\frac{1}{2}} = \left( \int_a^b (f(x))^2 dx \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$\|f - g\| = \left( \int_a^b (f(x) - g(x))^2 dx \right)^{\frac{1}{2}}$$

##### تعريف (3) التعامد orthogonality

يقال أن الدالتين متعامدتان إذا كان الضرب الداخلي لهما صفر

$$f(x), g(x) \in C_p(a, b)$$

$$(f, g) = \int_a^b f(x)g(x)dx = 0, \quad a < x < b.$$

تعريف (4) :- الدالة المعيارية normalized function

يقال أن الدالة معيارية إذا كان

$$\|f\| = 1, \quad a < x < b.$$

تعريف (5) :- التعماد المعياري orthonormal

تكون فئة من الدوال  $\{\psi_n(x)\}$  متعامدة على الفترة  $a < x < b$  إذا كان

$$(\phi_m, \phi_n) = 0, \quad m \neq n$$

ويمكن معايرة الفئة المتعامدة  $\{\psi_n(x)\}$  لتصبح الفئة المتعامدة معياريا

$$\Phi(x) = \frac{\psi(x)}{\|\psi(x)\|}; \|\psi(x)\| \neq 0$$
$$(\phi_m, \phi_n) = \int_a^b \phi_m \cdot \phi_n dx = \begin{cases} 0 & ,m \neq n \\ 1 & ,m = n \end{cases}$$

مثال (1)

$$\{\psi_n(x)\} = \{\sin nx\}, \quad n=1,2,3,\dots, \quad 0 < x < \pi$$

$$(\psi_m, \psi_n) = \int_0^\pi \sin mx \sin nx dx$$
$$= \frac{1}{2} \int_0^\pi [\cos(m-n)x - \cos(m+n)x] dx$$

if ,  $n \neq m$

$$\frac{1}{2} \left[ \frac{\sin(m-n)x}{(m-n)} - \frac{\sin(m+n)x}{(m+n)} \right]_0^\pi = 0$$

if ,  $n = m$

$$\int_0^\pi \sin^2 nx dx = \frac{1}{2} \int_0^\pi (1 - \cos 2x) dx = \frac{\pi}{2}$$

$$(\psi_m, \psi_n) = \begin{cases} 0 & , m \neq n \\ \frac{\pi}{2} & , m = n \end{cases}$$

$$\|\psi_n\| = (\psi_n, \psi_n)^{\frac{1}{2}} = \sqrt{\frac{\pi}{2}}$$

$$\phi_n = \frac{\psi_n}{\|\psi_n\|} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin nx$$

$$(\phi_m, \phi_n) = \begin{cases} 0 & , m \neq n \\ 1 & , m = n \end{cases}$$

### متسلسلة فوريير لجيب التمام

لتكن فئة الدوال المتعامدة معياريا

$$\varphi_n(x) , n=1,2,3,\dots , f \in C_p(a,b)$$

تقريبا يمكن التعبير عن الدالة  $f(x)$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \varphi_n(x) , a < x < b \dots (1)$$

للبحث عن  $c_n$  يستحسن إستبدال  $m$  بـ  $n$

$$f(x) = \sum_{m=1}^{\infty} c_m \varphi_m(x)$$

$$\int_a^b f(x) \varphi_n(x) dx = \sum_{m=1}^{\infty} c_m \int_a^b \varphi_n \varphi_m(x) dx$$

$$(f, \varphi_n) = \sum_{m=1}^{\infty} c_m (\varphi_m, \varphi_n)(x) \dots (3)$$

$$(f, \varphi_n) = c_n$$

مثال(2)

لتكن لدينا فئة الدوال المتعامدة معياريا

$$\varphi_0 = \frac{1}{\sqrt{\pi}}, \quad \varphi_n = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cos nx, \quad 0 < x < \pi, \quad n=1,2,3,\dots$$

$$f(x) = c_0 \frac{1}{\sqrt{\pi}} + \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cos nx, \quad f(x) \in C_p(0,\pi)$$

$$c_0 = (f, \varphi_0) = \int_a^b f(x) \varphi_0(x) dx = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^\pi f(x) dx$$

$$c_n = (f, \varphi_n) = \int_a^b f(x) \varphi_n(x) dx = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\pi f(x) \cos nx dx$$

وبوضع

$$\frac{a_0}{2} = c_0 \frac{1}{\sqrt{\pi}}, \quad a_n = c_n \sqrt{\frac{2}{\pi}}$$

نكون قد وصلنا لمتسلسلة فوريير لجيب التمام

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx$$

$$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \cos nx dx, \quad a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) dx$$

(3) مثال

أوجد متسلسلة فوريير لجيب التمام للدالة

$$f(x) = \sin x, \quad 0 < x < \pi$$

$$a_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \sin x \cos nx dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^\pi [\sin(1+n)x + \sin(1-n)x] dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \left[ \frac{-\cos(1+n)}{(1+n)} - \frac{\cos(1-n)x}{(1-n)} \right]_0^\pi, \quad n \neq 1$$

$$= \frac{2}{\pi} \left[ \frac{1+(-1)^n}{1-n^2} \right]$$

$$a_1 = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \sin 2x = 0$$

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \sin x dx = \frac{4}{\pi}$$

$$\sin x = \frac{2}{\pi} + \sum_{n=2}^{\infty} \frac{2}{\pi} \frac{\left[1+(-1)^n\right]}{\left[1-n^2\right]} \cos nx$$

### [10] متسلسلة فوريير للجيب

لدينا الدوال المتعامدة معياريا

$$\varphi_n = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin nx , \quad 0 < x < \pi , \quad n=1,2,3,\dots$$

متسلسلة فوريير التي تطابق الدالة

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \varphi_n(x) , \quad f(x) \in C_p(0,\pi)$$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin nx$$

$$c_n = (f, \varphi_n) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\pi} f(x) \sin nx dx$$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx , \quad b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin x dx$$

(4) مثال

أوجد متسلسلة فورير للحبيب للدالة

$$f(x) = x, \quad 0 < x < \pi$$

الحل:

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin nx dx = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi x \sin nx dx$$

$$= \frac{2}{\pi} [-x \cos nx/n + \sin nx/n^2]_0^\pi = \frac{2(-1)^{n+1}}{n}$$

$$f(x) = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2(-1)^{n+1}}{n} \sin nx, \quad 0 < x < \pi$$

متسلسلة فورير العامة

لدينا فئة الدوال المتعامدة معياريا

$$\phi_0 = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \quad \phi_{2n-1} = \cos nx \frac{1}{\sqrt{\pi}}, \quad \phi_{2n} = \sin nx \frac{1}{\sqrt{\pi}}$$

$$f(x) \in C_p (-\pi, \pi), \quad n=1,2,3,\dots$$

$$\begin{aligned} f(x) &= \sum_{n=0}^{\infty} c_n \phi_n(x) = c_0 \phi_0 + \sum_{n=1}^{\infty} [c_{2n-1} \phi_{2n-1} + c_{2n} \phi_{2n}] \\ &= \frac{c_0}{\sqrt{2\pi}} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[ c_{2n-1} \frac{\cos nx}{\sqrt{\pi}} + c_{2n} \frac{\sin nx}{\sqrt{\pi}} \right] \end{aligned}$$

$$c_0 = (f, \phi_0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx$$

$$c_{2n-1} = (f, \phi_{2n-1}) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx \, dx$$

$$c_{2n} = (f, \phi_{2n}) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx \, dx$$

وإذا وضعنا

$$a_0 = \sqrt{\frac{2}{\pi}} c_0, \quad a_n = c_{2n-1} \frac{1}{\sqrt{\pi}}, \quad b_n = c_{2n} \frac{1}{\sqrt{\pi}}$$

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos nx + b_n \sin nx]$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx \, dx$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx \, dx$$

(5) مثال

أوجد متسلسلة فوريير التي تطابق الدالة

$$f(x) = \begin{cases} 0 & -\pi < x < 0 \\ x & 0 < x < \pi \end{cases}$$

الحل:

$$a_n = \frac{1}{\pi} \left( \int_{-\pi}^0 0 \cos nx \, dx + \int_0^{\pi} x \cos nx \, dx \right)$$

$$= 0 + \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2}, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi x \, dx = \frac{\pi}{2}$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \left( \int_{-\pi}^0 0 \sin nx \, dx + \int_0^\pi x \sin nx \, dx \right)$$

$$= \frac{(-1)^{n+1}}{n}, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos nx + b_n \sin nx]$$

$$f(x) = \frac{\pi}{4} + \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2} \cos nx + \frac{(-1)^{n+1}}{n} \sin nx \right]$$

## تمارين

(١)

برهن أن  $\pi < x < 0$ ,  $\cos nx$  فئة متعامدة ثم أوجد الفئة المتعامدة معياريا لها

(٢)

أ) برهن أن الدوال  $\frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin nx$  تشكل فئة معيارية على  $(-\pi, \pi)$

(ب) برهن أن الدوال

$$\varphi_0 = \frac{1}{\sqrt{\pi}}, \varphi_n = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos nx, -\pi < x < \pi, n=1,2,3,\dots$$

تشكل فئة متعامدة معياريا

(٣)

برهن أن فئة الدوال  $\{\varphi_n\}$  المكونة من

$$\varphi_0 = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \varphi_{2n-1} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos nx, \varphi_{2n} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin nx$$

متعامدة معياريا على الفترة  $-\pi < x < \pi$

(٤) أوجد متسلسلة فورير العامة للدوال

$$1)f(x) = \begin{cases} 0 & -\pi < x < 0 \\ 1 & 0 < x < \pi \end{cases}$$

$$2)f(x) = \begin{cases} 0 & -\pi < x < 0 \\ x & 0 < x < \pi \end{cases}$$

$$3)f(x) = \begin{cases} 0 & -\pi < x < 0 \\ \sin x & 0 < x < \pi \end{cases}$$

## الباب السادس

### المعادلات التفاضلية الجزئية

المعادلة التفاضلية الجزئية الخطية العامة من الدرجة الثانية تكتب

$$aw_{xx} + 2bw_{xy} + cw_{yy} + kw_x + mw_y + nw = f(x,y)$$

و تصنف على إنها، زائدية إذا كان

$$b^2 - ac > 0$$

بيضاوية إذا كان

$$b^2 - ac < 0$$

قطع مكافئ إذا كان

$$b^2 - ac = 0$$

المعادلة التفاضلية الجزئية شبيهة بالمعادلة من الدرجة الثانية في  $x, y$  تختزل إلى إحدى الصور القياسية التالية عن طريق تدوير المحاور بزاوية  $\theta$

$$\tan 2\theta = 2b/(a-c)$$

$$u_{xx} - u_y = 0 \quad (1) \text{ معادلة الحرارة-قطع مكافئ-}$$

$$u_{xx} + u_{yy} = 0 \quad (2) \text{ معادلة الموجة - قطع زائد -}$$

$$u_{xx} + u_{yy} = 0 \quad (3) \text{ معادلة لابلاس - قطع بيضاوي -}$$

## معادلة الحرارة [4]-3

تنص قوانين الديناميكا الحرارية على أن : ((معدل التغير في درجة الحرارة عند النقطة  $x_i$  تتناسب مع الفرق ما بين الحرارة عند  $x_i$  و متوسط الحرارة عند نقطتين المجاورتين لها  $x_{i+1}, x_{i-1}$  )) ، بعبارة أخرى

$$u_t(x_i, t) = k \left\{ \frac{1}{2} [u(x_{i+1}, t) + u(x_{i-1}, t)] - u(x_i, t) \right\}$$

النقاط متساوية الأبعاد  $x_1 < x_2 < \dots < x_N$

بتطبيق نظرية تايلور

$$u(x_{i+1}, t) - u(x_i, t) = (x_{i+1} - x_i)u_x + \frac{1}{2} (x_{i+1} - x_i)^2 u_{xx}$$

$$u(x_{i-1}, t) - u(x_i, t) = (x_{i-1} - x_i)u_x + \frac{1}{2} (x_{i-1} - x_i)^2 u_{xx}$$

$$\Delta x = x_{i+1} - x_i$$

$$u_t(x_i, t) = \frac{1}{2} k \{ [u(x_{i+1}, t) - u(x_i, t)] + [u(x_{i-1}, t) - u(x_i, t)] \}$$

$$= \frac{1}{2} k [\Delta x u_x + \frac{1}{2} (\Delta x)^2 u_{xx} - \Delta x u_x + \frac{1}{2} (\Delta x)^2 u_{xx}]$$

$$u_t(x_i, t) = \frac{1}{2} k (\Delta x)^2 u_{xx} = \frac{1}{2} k (\Delta x)^2 u_{xx}$$

$$u_t = K u_{xx}$$

$$K = (k/2)(\Delta x)^2$$

وهي معادلة الحرارة في بعد واحد . حيث

يسمى معامل الإنتشار للمادة . في حين أن معادلة الحرارة في بعدين

$$u_t = K(u_{xx} + u_{yy})$$

وفي ثلاثة أبعاد

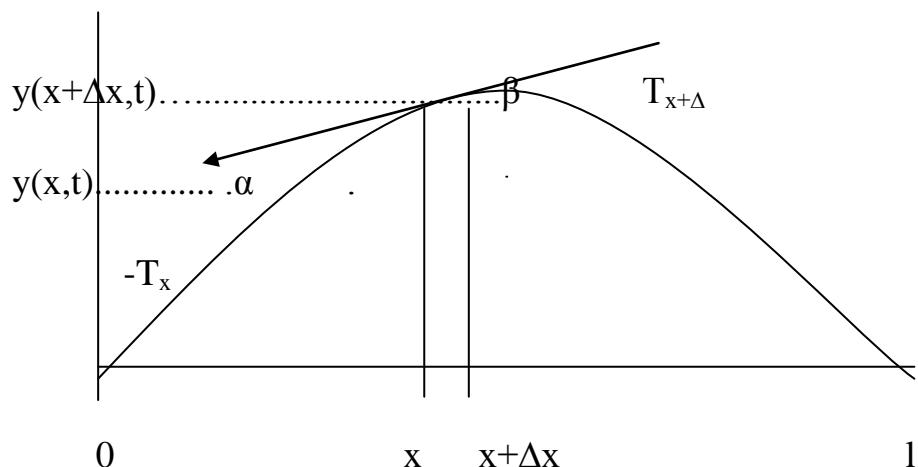
$$u_t = K(u_{xx} + u_{yy} + u_{zz})$$

وإذا كان النظام في حالة الوضع المستقر حيث لا تتغير الحرارة بالنسبة للزمن  
نحصل على معادلة لابلاس في بعد ، بعدين وثلاثة أبعاد على التوالي :

$$U_{xx} = 0 , U_{xx} + U_{yy} = 0 , U_{xx} + U_{yy} + U_{zz} = 0$$

### [11]-Wave Equation

الوتر المهتز: وتر مشدود بإحكام بين نقطتين ثابتتين كما هو مبين في الرسم



إذا سحب الوتر ثم أطلق عند زمن  $t = 0$  نحن بصدور تحديد الإزاحة  $y(x,t)$

لوصلة طولها  $\Delta x$  ومن قانون نيوتن الثاني

$$F = ma = (m\Delta x)y_{tt} \dots (1)$$

سنفترض في معادلة الحركة أن الوتر يتحرك رأسيا فقط.  $T_x$  و  $T_{x+\Delta x}$  هما متجهان الشد على حدي الوصلة  $(x, x + \Delta x)$  وبما إنه لا توجد حركة على المحور السيني فإن إحداثي الشد متطابقان

$$T_{x+\Delta x} \cos \beta = T_x \cos \alpha = T \dots (2)$$

بصورة مشابهة فإن الفرق في إحداثي الشد يجب أن يساوي القوة الكلية المؤثرة على الوتر ومن معادلة الحركة (1) فإن

$$T_{x+\Delta x} \sin \beta - T_x \sin \alpha = m(\Delta x)y_{tt} \dots (3)$$

بقسمة كل حد من (3) على ما يناظره في (2) نحصل على

$$\frac{T_{x+\Delta x} \sin \beta}{T_{x+\Delta x} \cos \beta} - \frac{T_x \sin \beta}{T_x \cos \beta} = \frac{m}{T} (\Delta x) y_{tt}$$

$$\tan \beta - \tan \alpha = \frac{m}{T} \Delta x y_{tt} \dots (4)$$

$$\tan \alpha = y_x \Big|_x , \ . \tan \beta = y_x \Big|_{x+\Delta x}$$

$$\tan \beta = y_x(x + \Delta x, t) , \ \tan \alpha = y_x(x, t)$$

ويمكن إعادة كتابة (4) على النحو التالي

$$\frac{1}{\Delta x} [y_x(x+\Delta x, t) - y_x(x, t)] = \frac{m}{T} y_{tt}$$

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta x} [y_x(x+\Delta x, t) - y_x(x, t)] = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{m}{T} y_{tt}$$

$$y_{xx} = \frac{m}{T} y_{tt}$$

وبوضع  $c^2 = \frac{T}{m}$  نحصل على معادلة الموجة في بعد واحد

$$y_{tt} = c^2 y_{xx}$$

في حين أن معادلة الموجة في بعدين :

$$u_{tt} = c^2 (u_{xx} + u_{yy})$$

معادلة الموجة في ثلاثة أبعاد :

$$u_{tt} = c^2 (u_{xx} + u_{yy} + u_{zz})$$

مثال (6)

أوجد حل

$$y_{tt}(x, y) = a^2 y_{xx}(x, t) \dots (1)$$

وفق الشروط الحدية

$$y(x, 0) = f(x), \quad y_t(x, 0) = 0 \dots (2)$$

الحل : ضع

$$u = x+at, \quad v = x-at \quad \dots (3)$$

$$y_t = \frac{\partial y}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial y}{\partial v} \frac{\partial v}{\partial t} \dots (4)$$

$$y_{tt} = a \frac{\partial y_t}{\partial u} - a \frac{\partial y_t}{\partial v}$$

$$y_{tt} = a^2 (y_{uu} - 2y_{uv} + y_{vv}) \dots (5)$$

وبصورة مشابهة فإن

$$y_{xx} = y_{uu} + 2y_{uv} + y_{vv} \dots (6)$$

$$y_{uv} = y_{vu}$$

وباستخدام (5),(6) في (1)

$$y_{uv} = 0 \dots (7)$$

$$y_u = \varphi'(u), \quad y = \varphi(u) + \psi(v)$$

$$y = \varphi(x+at) + \psi(x-at) \dots (8)$$

وباستخدام الشروط الحدية

$$y(x,0) = f(x) = \varphi(x) + \psi(x) \quad \dots (i)$$

$$y_t(x,0) = 0 = a\varphi'(x) - a\psi'(x)$$

$$\varphi(x) - \psi(x) = c \quad \dots (ii)$$

وبجمع i و ii

$$2\varphi(x) = f(x) + c$$

وبطريق ii - i

$$2\psi(x) = f(x) - c$$

$$y(x,t) = \frac{1}{2} [f(x+at) + f(x - at)]$$

### مسألة الحرارة [11]₂

$$1) u_t(x,t) = ku_{xx}(x,t) , \quad 0 < x < c , \quad t > 0$$

$$2) u_x(0,t) = 0 , \quad u_x(c,t) = 0 , \quad t > 0$$

$$3) u(x,0) = f(x) , \quad 0 < x < c$$

الحل :-

سنبحث عن الحل المنفصل على الصورة

$$u = X(x) T(t) , \quad X \neq 0 , \quad T \neq 0$$

$$X(x) T'(t) = k X''(x) T(t)$$

$$\therefore \frac{T'(t)}{kT(t)} = \frac{X''(x)}{X(x)} = -\lambda$$

لا يمكن أن يتساوى طرفا المعادلة إلا إذا كانا يساويا مقدار ثابت . حيث نحصل على المعادلتين

$$4) X''(x) + \lambda X(x) = 0$$

$$T(t)X(0) = 0 , \quad X(0) = 0$$

$$T(t)X(c) = 0, X(c) = 0$$

$$5) T'(t) + \lambda k T(t) = 0$$

للحصول على حلول حقيقة للمسألة (4) يجب أن تأخذ  $\lambda$  قيم حقيقة ولدينا الاحتمالات التالية

(i)  $\lambda = 0$

$$X''(x) = 0$$

$$X(x) = Ax + B$$

$$X(0) = 0, X(c) = 0$$

$$A = 0$$

$$X_0(x) = B = 1/2 \quad \dots \quad (6)$$

(ii)  $\lambda > 0$  ,  $\lambda = \alpha^2$  ( $\alpha > 0$ )

$$X''(x) + \alpha^2 X(x) = 0$$

$$X(x) = c_1 \cos \alpha x + c_2 \sin \alpha x$$

$$X'(x) = -c_1 \alpha \sin \alpha x + c_2 \alpha \cos \alpha x$$

ومن الشروط الحدية

$$X(0) = 0$$

$$c_2 = 0$$

$$X'(c) = 0, c_1 \alpha \sin \alpha c = 0 =$$

$$\alpha = \frac{n\pi}{c}, c_1 \neq 0 \dots (7)$$

$$X(x) = \frac{\cos n\pi x}{c} \dots (8)$$

$$(iii) \lambda < 0, \quad \lambda = -\alpha^2 (\alpha > 0)$$

$$X''(x) - \alpha^2 X(x) = 0$$

$$X(x) = c_1 e^{\alpha x} + c_2 e^{-\alpha x}$$

$$X(x) = c_1 \alpha e^{\alpha x} - c_2 \alpha e^{-\alpha x}$$

$$X(0) = 0$$

$$c_2 = c_1$$

$$X(x) = c_1(e^{\alpha x} + e^{-\alpha x}) = 2 c_1 \cosh \alpha x$$

$$X'(c) = 0$$

$$c_1 \sinh \alpha c = 0$$

$$0 < x < c$$

$$\sinh \alpha c = \frac{1}{2} (e^{\alpha c} - e^{-\alpha c}) \neq 0$$

$$c_1 = 0, \quad X(x) = 0, \lambda < 0 \dots (9)$$

عودة للمعادلة التفاضلية (5)

$$T'(t) + \lambda k T(t) = 0$$

وحلها

$$T(t) = e^{-\lambda kt}$$

$$\lambda = 0$$

$$T_0(t) = 1$$

$$\lambda = \alpha^2$$

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{c}\right)^2, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$T_n(t) = e^{-(n\pi/c)^2 kt} \dots \quad (10)$$

$$u_0(x,t) = X_0(x)T_0(t) = \frac{1}{2} \dots \quad (11)$$

$$u_n(x,t) = X_n(x)T_n(t) = \cos \frac{n\pi x}{c} e^{-\left(\frac{n\pi}{c}\right)^2 kt} e^{-(n\pi/c)^2 kt} \dots \quad (12)$$

ومن متسلسلة فوريير

$$u(x,t) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \frac{n\pi x}{c} e^{-\left(\frac{n\pi}{c}\right)^2 kt} \cos \frac{n\pi x}{c}$$

ومن الشرط الحدي (3)

$$u(x,0) = f(x) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos \frac{n\pi x}{c}$$

$$a_n = \frac{2}{c} \int_0^c f(x) \cos \frac{n\pi x}{c} dx , \quad n = 0, 1, 2, 3, \dots$$

(7) مثل

في مسألة الحرارة السابقة ، ضع

$$c = 1 , \quad f(x) = x , \quad 0 \leq x \leq 1$$

$$a_0 = 2 \int_0^1 x dx = 1$$

$$a_n = 2 \int_0^1 x \cos n\pi x dx = 2 \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2}$$

$$. u(x,t) = \frac{1}{2} + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n - 1}{\pi n^2} \frac{n\pi x}{c} e^{-\left(\frac{n\pi}{c}\right)^2 kt} \cos n\pi x$$

مسألة الموجة [11]3

$$1) y_{tt}(x,t) = a^2 y_{xx}(x,t) , \quad 0 < x < c , \quad t > 0$$

$$2) y(0,t) = 0 , \quad y(c,t) = 0 , \quad y_t(x,0) = 0$$

$$3) y(x,0) = f(x) , \quad 0 \leq x \leq c$$

الحل : سنفترض الحل المنفصل

$$. y(x,t) = X(x)T(t)$$

$$4) X''(x) + \lambda X(x) = 0 , \quad X(0) = X(c) = 0$$

$$5) T''(t) + \lambda a^2 T(t) = 0 , \quad T(0) = 0$$

لحل معادلة (4)

$$(i) \lambda = 0 , \quad X''(x) = 0$$

$$X(x) = A(x) + B$$

$$y(0,t) = 0, B = 0$$

$$X_0(x) = 0$$

$$y(c,t) = 0, A = 0$$

$$(ii) \lambda > 0 , \quad \lambda = \alpha^2$$

$$X(x) = c_1 \cos \alpha x + c_2 \sin \alpha x$$

$$X(0) = c_1 \cos \alpha x = 0 , \quad c_1 = 0$$

$$X(c) = c_2 \sin \alpha c = 0 , \quad \alpha = \frac{n\pi}{c}, \quad c_2 \neq 0 \dots (6)$$

$$X_n(x) = \sin \frac{n\pi x}{c} \quad \dots (7)$$

$$(iii) \lambda < 0 , \quad \lambda = -\alpha^2$$

$$X(x) = c_1 e^{\alpha x} + c_2 e^{-\alpha x}$$

$$X(0) = c_1 + c_2 = 0 , \quad c_1 = -c_2$$

$$X(c) = 2 c_1 \sinh ac = 0$$

$$c_1 = 0 \quad , \quad X(x) = 0$$

لحل معادلة (5) و لقيمة

$$\lambda_n = \alpha^2 = \left( \frac{n\pi}{c} \right)^2$$

$$T''(t) + \left(\frac{n\pi at}{c}\right)^2 T(t) = 0 \quad , \quad T(0) = 0$$

$$T(t) = c_1 \cos \frac{n\pi at}{c} + c_2 \sin \frac{n\pi at}{c}$$

$$T'(0) = 0 \quad , \quad c_2 = 0$$

$$T_n(t) = \cos \frac{n\pi at}{c}$$

$$y_n = X_n(x)T_n(t) = \sin \frac{n\pi x}{c} \cos \frac{n\pi at}{c}$$

$$y = \sum_{n=1}^{\infty} b_n y_n = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{c} \cos \frac{n\pi at}{c}$$

$$y(x,0) = f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{c}$$

$$b_n = \frac{2}{c} \int_0^c f(x) \sin \frac{n\pi x}{c} dx$$

### مثال (8)

في مسألة الموجة السابقة ، ضع

$$f(x) = x \quad \text{و} \quad c = \pi$$

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x \sin nx dx$$

$$\frac{2}{\pi} \left[ -\frac{1}{n} x \cos nx + \frac{1}{n^2} \sin nx \right]_0^{\pi}$$

$$= 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1}$$

$$y = \sum_{n=1}^{\infty} 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin \frac{n\pi x}{c} \cos \frac{n\pi at}{c}$$

### مثال (9)

$$1) u_t(x,t) = k u_{xx}(x,t) , \quad 0 < x < \pi , \quad t > 0$$

$$2) u(0,t) = 0 , \quad u(\pi,t) = u_0 , \quad u(x,0) = 0$$

الحل :

لا نستطيع مباشرة فصل المتغيرات لوجود شرط حدودي لا متجانس

$$u(\pi,t) = u_0$$

لتجاوز هذا المأزق نكتب

$$u(x,t) = U(x,t) + \varphi(x)$$

وبالتعويض في (1)

$$u_t = k[U_{xx} + \varphi''(x)] \quad \dots (3)$$

لتصبح الشرط

$$U(0,t) + \varphi(0) = 0$$

$$U(\pi,t) + \varphi(\pi) = u_0$$

$$U(x,0) + \varphi(x) = 0$$

ولنفرض الآن أن

$$\varphi''(x) = 0$$

$$\varphi(0) = 0 \quad \dots (4)$$

$$\varphi(\pi) = u_0$$

هذا يؤدي إلى أن

$$\varphi(x) = Ax + B = \frac{u_0}{\pi}x$$

$$f(x) = -\frac{u_0}{\pi}x$$

وعليه فإن  $U$  تحقق

$$U_t = kU_{xx}$$

$$U(0,t) = U(\pi,t) \dots (5)$$

$$U(x,0) = -\varphi(x) = f(x)$$

وهي متجانسة و حلها

$$U(x,t) = X(x) T(t)$$

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0$$

$$X(0) = 0 , X(\pi) = 0$$

$$\lambda_n = n^2 , \quad X_n(x) = \sin nx$$

$$T'(t) + \lambda k T(t) = 0$$

$$T_n(t) = e^{-n^2 kt}$$

$$U(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n X_n T_n$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx e^{-n^2 kt}$$

$$U(x,0) = f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx$$

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin nx dx$$

لدينا متسلسلة فورير للجيب للدالة

$$x = \sum_{n=1}^{\infty} 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin nx$$

$$f(x) = -\varphi(x) = -\frac{u_0}{\pi} x = -\frac{u_0}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin nx$$

$$b_n = -\frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{u_0}{\pi} 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin^2 nx \, dx =$$

$$\frac{1}{n} (-1)^n \frac{u_0}{\pi} \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (1 - \cos 2nx) \, dx$$

$$= \frac{1}{n} 2 (-1)^n \frac{u_0}{\pi}$$

$$U(x,t) = 2 \frac{u_0}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (-1)^n e^{-n^2 kt} \sin nx$$

$$u(x,t) = U(x,t) + \varphi(x)$$

$$u(x,t) = 2 \frac{u_0}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (-1)^{n+1} (1 - e^{-n^2 kt}) \sin nx$$

مثال (10)

$$1) y_{tt}(x,t) = y_{xx} + A \sin wt$$

$$0 < x < 1 , \quad t > 0$$

$$2) y(0,t) = 0 , \quad y(1,t) = 0$$

$$3) y(x,0) = 0 , \quad y_t(x,0) = 0$$

## الحل

إذا كان  $A = 0$  فإن الحل

$$y = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin n\pi x$$

وأسوة بطريقة تغيير الثوابت سنبحث عن الحل على الصورة

$$y = \sum_{n=1}^{\infty} B_n(t) \sin n\pi x \dots (4)$$

حيث لدينا من متسلسلة فورييه للجيب  $B_n$  هي الثوابت التي يتعين تحديدها

$$1 = \sum_{n=1}^{\infty} 2 \frac{1 - (-1)^n}{\pi n} \sin n\pi x$$

$$A = \sum_{n=1}^{\infty} 2A \frac{1 - (-1)^n}{\pi n} \sin n\pi x$$

عرض عن  $A$  و(4) في (1)

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} B_n''(t) \sin n\pi x &= -(n\pi)^2 \sum_{n=1}^{\infty} B_n(t) \sin n\pi x \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} 2A \frac{1 - (-1)^n}{\pi n} \sin n\pi x \sin wt \end{aligned}$$

$$B_n''(t) + (n\pi)^2 B_n(t) = 2A \frac{1 - (-1)^n}{\pi n} \sin wt \dots (5)$$

$$B_n(0) = 0, B_n'(0) = 0$$

$$B_n(t) = c_1 \cos n\pi t + c_2 \sin n\pi t$$

إذا كان  $n$  عدد طبيعي زوجي فإن  $B_n(t) = 0$

بقي فقط أن نبحث عن  $B_n(t)$  في حالة  $n$  فردي

ضع معادلة  $w_n = (2n-1)\pi$  لتصبح

$$B_{2n-1}''(t) + w^2 B_{2n-1}(t) = 4A \frac{1}{w_n} \sin wt$$

$$B_{2n-1}(0) = 0 , B_{2n-1}'(0) = 0$$

أو بعبارة أخرى

$$Y''(t) + a^2 Y(t) = b \sin wt$$

$$Y(0) = 0 , Y'(0) = 0$$

$$Y = Y_c + Y_p \quad \text{وحلها}$$

$$Y_c = c_1 \cos at + c_2 \sin at$$

$$Y_p = \frac{b}{a^2 - w^2} \sin wt \quad , \quad a \neq w \quad \text{- تمرين -}$$

$$Y = c_1 \cos at + c_2 \sin at + \frac{b}{a^2 - w^2} \sin wt$$

$$Y(0) = 0 , c_1 = 0$$

$$Y'(0) = 0 , c_2 = \frac{w}{a} \frac{b}{a^2 - w^2}$$

$$Y(t) = \frac{b}{a^2 - w^2} \left( \frac{w}{a} \sin at - \sin wt \right)$$

$$y(t) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4A \sin w_n x}{w_n (w^2 - w_n^2)} \left[ \frac{w}{w_n} \sin w_n t - \sin wt \right]$$

### الإحداثيات المستطيلة

#### The Dirichlet Problem

مثال (11)

لتكن  $u(x,y)$  دالة رتبية داخل مجال مستطيل

بحيث أن  $0 \leq x \leq a$  ،  $0 \leq y \leq b$

$$1) u_{xx} + u_{yy} = 0 , 0 < x < a , 0 < y < b$$

$$2) u(0,y) = 0 , u(a,y) = 0 , 0 < y < b$$

$$3) u(x,0) = f(x) , u(x,b) = 0 , 0 < x < a$$

الحل : سنفترض الحل المنفصل

$$u(x,y) = X(x) Y(y)$$

$$4) X'' + \lambda X = 0$$

$$X(0) = 0 , X(a) = 0$$

$$5) Y'' - \lambda Y = 0$$

$$Y(b) = 0$$

من مسألة الموجة فإن حل (4)

$$\lambda_n = \left( \frac{n\pi}{a} \right)^2 , \quad X_n = \sin \frac{n\pi x}{a} , \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

وحل (5) هو

$$Y_n(y) = c_1 e^{(n\pi/a)y} + c_2 e^{-(n\pi/a)y}$$

$$Y_n(b) = c_1 e^{(n\pi/a)b} + c_2 e^{-(n\pi/a)b} = 0$$

$$c_2 = -c_1 e^{2n\pi b/a}$$

$$Y_n(y) = c_1 [e^{(n\pi/a)y} - e^{(n\pi/a)(2b-y)}]$$

لختار

$$c_1 = -\frac{1}{2} e^{-n\pi b/a}$$

$$Y_n(y) = \frac{1}{2} [e^{(n\pi/a)(b-y)} - e^{-(n\pi/a)(b-y)}]$$

$$= \sinh \frac{1}{a} n\pi(b-y)$$

$$u(x,y) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sinh \frac{1}{a} n\pi(b-y) \sin \frac{n\pi x}{a}$$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sinh \frac{1}{a} n\pi b \sin \frac{n\pi x}{a}$$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{a}$$

$$b_n = B_n \sinh \frac{1}{a} n\pi b = 2 \cdot \frac{1}{a} \int_0^a f(x) \sin \frac{n\pi x}{a} dx$$

$$B_n = (1/a) \sinh \frac{1}{a} n\pi b \int_0^a f(x) \sin \frac{n\pi x}{a} dx$$

### تمارين

$$1) u_t(x,t) = ku_{xx}(x,t) , \quad 0 < x < \pi , \quad t > 0$$

$$u(0,t) = 0 , \quad u(\pi,t) = 0 , \quad u(x,0) = \sin x$$

برهن أن الحل

$$u(x,t) = e^{-kt} \sin x$$

$$2) y_{tt}(x,t) = y_{xx}(x,t) + A \sin wt , \quad 0 < x < 1 , \quad t > 0$$

$$Y(0,t) = 0 , \quad Y(1,t) = 0$$

$$Y(x,0) = 0 , \quad Y_t(x,0) = 0$$

إذا كان  $w = a$ . في الحل الخاص برهن أن

$$Y(t) = b \frac{1}{a} \left( \frac{1}{a} \sin at - t \cos at \right)$$

$$3) u_t(x,t) = ku_{xx}(x,t) + q_0 , \quad 0 < x < \pi , \quad t > 0$$

$$u(0,t) = 0 \quad , \quad u(\pi,t) = 0 \quad , \quad u(x,0) = f(x) = 0$$

$$4) \quad u_t = k u_{xx}$$

$$. \quad u(0,t) = 0 \quad , \quad u_x(\pi,t) = 0 \quad , \quad u(x,0) = f(x)$$

## الباب السابع

### [11] الابلاس في الإحداثيات القطبية

#### Lablacian in Polar Coordinate

$$\nabla^2 u = u_{xx} + u_{yy}$$

$$x = \rho \cos \theta, \quad y = \rho \sin \theta$$

$$\rho = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$\theta = \tan^{-1} \frac{y}{x}$$

$$\nabla^2 u = u_{xx} + u_{yy} = u_{\rho\rho} + \frac{1}{\rho} u_{\rho} + \frac{1}{\rho^2} u_{\theta\theta}$$

$$\nabla^2 u = 0 = \rho^2 u_{\rho\rho} + \rho u_{\rho} + u_{\theta\theta} = 0$$

(1) مثال

$$(1) \quad \rho^2 u_{\rho\rho} + \rho u_{\rho} + u_{\theta\theta} = 0$$

$$(2) \quad u(\rho, 0) = 0 \quad u(\rho, \pi) = 0 ; 1 < \rho < b$$

$$(3) \quad u(1, \theta) = 0 \quad u(b, \theta) = u_0 ; 0 < \theta < \pi$$

$$u = R(\rho)\phi(\theta) \quad \text{الحل : ضع}$$

$$(4) \quad \rho^2 R'' + \rho R' - \lambda R = 0 \quad ; R(1) = 0$$

$$(5) \quad \phi''(\theta) + \lambda \phi(\theta) = 0 \quad ; \phi(0) = 0 ; \phi(\pi) = 0$$

وحل معادلة (5) - كما في مسألة الموجة ، الباب السابع ، حيث

-: هو  $c = \pi$

$$\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{c}\right)^2 = n^2, \quad \phi_n = \sin n\theta, \quad n=1,2,3,\dots$$

معادلة (4) هي معادلة كوشي و معادلتها المساعدة

$$r^2 + (a-1)r + b = 0$$

$$r^2 - n^2 = 0$$

$$R(\rho) = c_1\rho^n + c_2\rho^{-n}$$

$$R(1) = 0, \quad c_1 = -c_2$$

$$R = \rho^n - \rho^{-n}$$

$$u(\rho, \theta) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n (\rho^n - \rho^{-n}) \sin n\theta$$

$$u_0 = \sum_{n=1}^{\infty} B_n (b^n - b^{-n}) \sin n\theta$$

وهي متسلسلة فوريير للجيب حيث

$$B_n (b^n - b^{-n}) = \frac{2}{\pi} u_0 \int_0^\pi \sin n\theta \, d\theta$$

$$= \frac{2}{\pi} u_0 \frac{1 - (-1)^n}{n}$$

$$u(\rho, \theta) = \frac{2}{\pi} u_0 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1 - (-1)^n}{n} \frac{\rho^n - \rho^{-n}}{b^n - b^{-n}} \sin n\theta$$

[12] مثال(2) صيغة بواسون التكاملية

$$0 < \rho < 1 \quad u(\rho, \theta) \text{ متصلة و محدودة على}$$

$$1) \rho^2 u_{\rho\rho} + \rho u_\rho + u_{\theta\theta} = 0, \quad 0 < \rho < 1, \quad -\pi < \theta < \pi$$

$$2) u(1, \theta) = f(\theta), \quad -\pi < \theta < \pi$$

$$3) \varphi(-\pi) = \varphi(\pi), \quad \varphi'(-\pi) = \varphi'(\pi)$$

الحل: ضع

$$u(\rho, \theta) = R(\rho) \varphi(\theta)$$

$$4) \rho^2 R'' + \rho R' - \lambda R = 0, \quad 0 < \rho < 1$$

$$5) \varphi''(\theta) + \lambda \varphi(\theta) = 0$$

$$\varphi(-\pi) = \varphi(\pi), \quad \varphi'(-\pi) = \varphi'(\pi)$$

وحل معادلة (5)- كما في مسألة الحرارة ، الباب السابع، حيث

$$c = \pi$$

$$\lambda_0 = 0, \quad \lambda_n = \left(\frac{n\pi}{c}\right)^2 = n^2$$

$$\varphi_0 = 1/2, \quad \varphi_n = a_n \cos n\theta + b_n \sin n\theta, \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

معادلة (4) هي معادلة كوشي و معادلتها المساعدة

$$r^2 + (a-1)r + b = 0$$

$$r^2 - \lambda = 0 , \lambda=0 , r^2=0$$

$$R_0(\rho) = A\rho^r + B\rho^r \ln \rho$$

وبما أن  $1 < \rho < 0$  فإن  $\ln \rho \rightarrow -\infty$  عندما  $\rho \rightarrow 0$ .

$$u(\rho, \theta) = R(\rho) \varphi(\theta)$$

$$R_0 = A = 1$$

$$\lambda = n^2 , r^2 - n^2 = 0$$

$$R(\rho) = c_1 \rho^n + c_2 \rho^{-n}$$

وأيضا لأن الدالة محدودة يجب أن  $c_2 = 0$ .

$$R_n(\rho) = \rho^n \text{ عندما } \rho \rightarrow 0 \text{ وتصبح } \rho^{-n} \rightarrow -\infty$$

$$u(\rho, \theta) = R(\rho) \varphi(\theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \rho^n (a_n \cos n\theta + b_n \sin n\theta)$$

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \cos n\Psi d\Psi$$

$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \sin n\Psi d\Psi$$

وللوصول إلى صيغة بواسون التكاملية

$$u(\rho, \theta) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) d\Psi + \sum_{n=1}^{\infty} \rho^n \frac{1}{\pi} \cos n\theta \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \cos n\Psi d\Psi$$

$$\begin{aligned}
& \sum_{n=1}^{\infty} \rho^n \frac{1}{\pi} \sin n\theta \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \sin n\Psi d\Psi \\
&= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \rho^n (\cos n\theta \cos n\Psi + \sin n\theta \sin n\Psi) \right] d\Psi \\
&= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \left[ \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \rho^n \cos(n\theta - \Psi) \right] d\Psi
\end{aligned}$$

لكن- تمريرن -

$$\begin{aligned}
\sum_{n=1}^{\infty} r^n \cos n\theta &= \frac{r \cos \theta - r^2}{1 - 2r \cos \theta + r^2} \\
u(\rho, \theta) &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(\Psi) \left[ \frac{1}{2} + \frac{\rho \cos(\theta - \psi) - \rho^2}{1 - 2\rho \cos(\theta - \psi) + \rho^2} \right] d\Psi \\
u(\rho, \theta) &= \frac{1 - \rho^2}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{f(\psi) d\psi}{1 + 2\rho \cos(\theta - \psi) + \rho^2}
\end{aligned}$$

#### اللابلاس في الإحداثيات الأسطوانية

The Laplacian In Cylindrical Coordinates:-

الإحداثيات الأسطوانية هي امتداد للإحداثيات القطبية فقط بإضافة البعد الثالث  $z$

$$\nabla^2 u = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}$$

وبالتعويض عن قيمة اللابلاس القطبي

$$\nabla^2 u = u_{xx} + u_{yy} = u_{\rho\rho} + \frac{1}{\rho} u_\rho + \frac{1}{\rho^2} u_{\theta\theta}$$

نحصل على الابلاس الأسطواني

$$\nabla^2 u = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} = u_{\rho\rho} + \frac{1}{\rho} u_\rho + \frac{1}{\rho^2} u_{\theta\theta} + u_{zz}$$

مثال(4)

سريان الحرارة في أسطوانة منتهية . إذا كانت الحرارة تسري في الأسطوانة

$$0 < z < c , -\pi \leq \theta \leq \pi , 0 \leq \rho < \rho_{\max}$$

$$u_t = k \nabla^2 u$$

وكل حالة خاصة إذا إفترضنا حالة الوضع المستقر أي أن معادلة الحرارة لا تعتمد على الزمن ، نحصل على معادلة لابلاس

$$\nabla^2 u = \rho^2 u_{\rho\rho} + \rho u_\rho + u_{\theta\theta} + \rho^2 u_{zz} = 0 \dots (1)$$

$$u(\rho, \theta, 0) = 0 , \quad u(\rho, \theta, c) = 0 \dots (2)$$

لفرض الحلول المنفصلة

$$u(\rho, \theta, z) = R(\rho)\varphi(\theta)Z(z)$$

$$\frac{R'' + (1/\rho)R'}{R} + \frac{(1/\rho^2)\varphi''}{\varphi} = -\frac{Z''}{Z'}$$

وباستخدام ثوابت الفصل كالعادة نحصل على

$$3) \varphi''(\theta) + \mu\varphi(\theta) = 0$$

$$\varphi(-\pi) = \varphi(\pi)$$

$$\varphi'(-\pi) = \varphi'(\pi)$$

$$\varphi(\theta) = A \cos m\theta + B \sin m\theta , \quad \mu = m^2$$

$$4) Z'' + rZ = 0 , \quad Z(0) = Z(c) = 0$$

$$Z(z) = \sin(n\pi z/c) , \quad r = (n\pi/c)^2 , \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$5) R'' + (1/\rho)R' - [r + \mu/\rho^2]R = 0$$

$$R'' + (1/\rho)R' - [(n\pi/c)^2 + m^2/\rho^2]R = 0$$

وحلها دالة بسل المحسنة

$$R(\rho) = I_m(n\pi\rho/c) , \quad m = 0, 1, 2, 3, \dots$$

$$. u(\rho, \theta, z) = I_m(n\pi\rho/c) (A \cos m\theta + B \sin m\theta) \sin(n\pi z/c)$$

مثال (5)

أوجد حل معادلة لابلاس في الأسطوانة المنتهية

$$0 < \rho < \rho_{\max} , \quad 0 < z < c$$

والتي تحقق الشروط

$$u(\rho_{\max}, \theta, z) = 1$$

$$u(\rho, \theta, 0) = 0$$

$$u(\rho, \theta, c) = 0$$

الحل:-

بما إن الشروط الحدية لا تعتمد على  $\theta$  يكفي أن نضع  $m=0$  ويصبح

الحل

$$u(\rho, z) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n I_0(n\pi\rho/c) \sin(n\pi z/c)$$

$$1 = \sum_{n=1}^{\infty} A_n I_0(n\pi\rho_{\max}/c) \sin(n\pi z/c) \quad \dots(i)$$

ولدينا متسلسلة فوريير للدالة

$$f(z) = 1, \quad 0 < z < c$$

هي كالتالي

$$1 = \frac{1}{\pi} \sum_{n \text{ odd}}^{\infty} \frac{1}{n} \sin(n\pi z/c) \quad \dots(ii)$$

ومن (i) و (ii) نحصل على

$$A_n = \frac{4}{\pi n I_0 \left( \frac{n\pi\rho_{\max}}{c} \right)}$$

$$u(\rho, z) = \frac{4}{\pi} \sum_{n:odd}^{\infty} \frac{\sin(n\pi z/c) I_0(n\pi\rho/c)}{n I_0 \left( \frac{n\pi\rho_{\max}}{c} \right)}$$

#### ٤] الالblas في الإحداثيات الكروية

The Laplacian In Spherical Coordinates:-

$$x = \rho \sin\theta \cos\phi$$

$$y = \rho \sin\theta \sin\phi$$

$$z = \rho \cos\theta$$

و لدينا من الإحداثيات القطبية

$$u_{xx} + u_{yy} = u_{\rho\rho} + (1/\rho)u_\rho + (1/\rho^2)u_{\phi\phi} \dots (i)$$

حيث يمكن إيجاد  $(\rho, \phi)$  من  $(x, y)$

$$x = \rho \cos\phi, \quad y = \rho \sin\phi$$

و بصورة مشابهة يمكن إيجاد  $(z, \rho)$  من  $(r, \theta)$

$$\rho = r \sin\theta, \quad z = r \cos\theta$$

$$u_{zz} + u_{\rho\rho} = u_{rr} + (1/r)u_r + (1/r^2)u_{\theta\theta} \dots \text{(ii)}$$

بإضافة (i) إلى (ii) ينتج

$$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} = u_{rr} + (1/r)u_r + (1/r^2)u_{\theta\theta} + (1/\rho)u_\rho + (1/\rho^2)u_{\phi\phi}$$

لكن

$$u_\rho = u_r \frac{\partial r}{\partial \rho} + u_\theta \frac{\partial \theta}{\partial \rho} + u_\phi \frac{\partial \phi}{\partial \rho}$$

التحويل من الإحداثيات الأسطوانية إلى الكروية

$$r = (\rho^2 + z^2)^{1/2}, \quad \theta = \tan^{-1}(\rho/z), \quad \phi = \phi$$

$$\frac{\partial r}{\partial \rho} = \frac{\rho}{r}, \dots, \frac{\partial \theta}{\partial \rho} = \frac{\cos \theta}{r}, \dots, \frac{\partial \phi}{\partial \rho} = 0$$

$$u_\rho = u_r \frac{\rho}{r} + u_\theta \frac{\cos \theta}{r}$$

$$\nabla^2 u = u_{rr} + \frac{2}{r} u_r + \frac{1}{r^2} (u_{\theta\theta} + \cot \theta u_\theta + \operatorname{cosec}^2 \theta u_{\phi\phi})$$

مثال (5)

إذا فرضنا أن الأرض كرة نصف قطرها  $c$  وأن حرارة السطح دالة دورية في الزمن أي أن :

$$u_t = k \nabla^2 u, \quad 0 < t < \infty, \quad 0 \leq x^2 + y^2 + z^2 < c^2$$

$$u(x, y, z, t) = u_0(t), \quad 0 < t < \infty, \quad x^2 + y^2 + z^2 = c^2$$

الحل:-

نستعين بالإحداثيات الكروية و نبحث عن الحل

$$u = u(r,t)$$

$$u_t = k[u_{rr} + (2/r)u_r] , \quad 0 < t < \infty , \quad 0 \leq r < c$$

ويمكن أن تختزل هذه المسألة إلى معادلة الحرارة ذات البعد الواحد

باستخدام الدالة الجديدة

$$w(r,t) = r u(r,t)$$

$$w_t = r u_t$$

$$w_r = r u_{rr} + u_r$$

$$w_{rr} = r u_{rrr} + 2u_{rr}$$

وبعد ضرب معادلة الحرارة في  $r$  تصبح المسألة

$$.w_t = k w_{rr} , \quad t > 0 , \quad 0 \leq r < c$$

$$.w(c,t) = c u_0(t) , \quad t > 0$$

$$.w(0,t) = 0 , \quad t > 0$$

$$.w(r,0) = 0 , \quad 0 \leq r < c$$

وأسوة بمسألة الحرارة ذات الشروط الحدية غير المتجانسة مثل (9)

في الباب السادس

$$w(r,t) = W(r,t) + \varphi(r)$$

$$w_t = k [ W_{rr} + \varphi''(r) ]$$

$$W(0,t) + \varphi(0) = 0$$

$$W(c,t) + \varphi(c) = c u_0$$

$$W(r,0) + \varphi(r) = 0$$

ومن حالة الوضع المستقر فإن

$$\varphi'' = 0, \quad \varphi(0) = 0, \quad \varphi(c) = c u_0$$

وتصبح المسألة متجانسة على النحو التالي :-

$$W_t = k W_{rr}$$

$$W(0,t) = 0, \quad W(c,t) = 0$$

$$W(r,t) = R(r) T(t)$$

$$(i) \quad R''(r) + \lambda R(r) = 0, \quad R(0) = R(c) = 0$$

$$(ii) \quad T'(t) + \lambda k T(t) = 0$$

$$0 < r < c, \quad \lambda_n = (n\pi/c)^2$$

$$R(r) = \sin(n\pi r/c)$$

$$T(t) = e^{-(n\pi/c)^2 kt}$$

$$W(r,t) = \sum b_n e^{-(n\pi/c)^2 kt} \sin(n\pi r/c)$$

$$\varphi''(r) = 0$$

$$\varphi = Ar + B$$

$$\varphi(r) = u_0 r$$

$$W(r,0) = -\varphi(r) = -u_0 r = f(r)$$

ولدينا من مفكوك فوري

$$r = \sum_{n=1}^{\infty} 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin nr$$

$$. b_n = \frac{2}{c} \int_0^c f(r) \sin nr dr = 2 \frac{u_0}{n} (-1)^{n+1}$$

$$W(r,t) = \varphi(r) + w(r,t)$$

$$= u_0 [r + \sum_{n=1}^{\infty} 2 \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin nr e^{-(n\pi/c)^2 kt}]$$

$$u(r,t) = \frac{1}{r} w(r,t)$$

### ملاحظة

باستخدام الإحداثيات الكروية المتماثلة تصبح معادلة الموجة

$$u_{tt} = a^2 ( u_{rr} + 2 \frac{1}{r} u_r )$$

ثم نحولها إلى معادلة الموجة ذات البعد الواحد باستخدام التحويل

$$. w(r,t) = r u(r,t)$$

لتصبح

$$. w_{tt} = a^2 w_{rr}$$

(مثال 6)

$$1) u_{tt} = a^2 \nabla^2 u , \quad 0 \leq r < c$$

$$2) u(r,0) = D , \quad u_t(r,0) = 0$$

$$3) u(c,t) = 0 , \quad u(0,t) = 0$$

تحول إلى معادلة موجة ذات بعد واحد

$$4) w_{tt} = a^2 w_{rr} , \quad 0 \leq r < c$$

$$5) w(r,0) = rD , \quad w_t(r,0) = 0$$

$$6) w(c,t) = 0 , \quad w(0,t) = 0$$

سنفترض الحل المنفصل

$$w(r,t) = R(r) T(t)$$

$$R''(r) + \lambda R(r) = 0 , \quad R(0) = R(c) = 0$$

$$R_n(r) = \sin(n\pi r/c)$$

$$T''(t) + \lambda a^2 T(t) = 0 , \quad T(0) = 0$$

$$T_n(t) = \cos(n\pi at/c)$$

$$w = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(n\pi r/c) \cos(n\pi a t/c)$$

$$b_n = \frac{2}{c} \int_0^c f(r) \sin(n\pi r/c) dr$$

$$f(r) = Dr = \frac{2}{\pi} D \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{m} (-1)^{m+1} \sin(m\pi r/c)$$

$$b_n = D \frac{2}{\pi} \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \frac{2}{c} \int_0^c \sin^2(n\pi r/c) dr$$

$$b_n = D \frac{2}{\pi} \frac{1}{n} (-1)^{n+1}$$

$$w(r,t) = D \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} (-1)^{n+1} \sin(n\pi r/c) \cos(n\pi a t/c)$$

$$u(r,t) = \frac{1}{r} w(r,t)$$

## مثال(7)

لدينا-أولاً- معادلة الحرارة

$$\nabla^2 u = u_{rr} + 2 \frac{1}{r} u_r + \frac{1}{r^2} (u_{\theta\theta} + \cot\theta u_\theta + \cosec^2\theta u_{\phi\phi}) = k u_t$$

وبفرض الحلول المنفصلة

$$u(r, \theta, \phi, t) = R(r)\Psi(\theta)\Phi(\phi)T(t) \dots (1)$$

$$\frac{1}{R} [R''(r) + 2 \frac{1}{r} R(r)] + \frac{1}{r^2 \Psi(\theta)} [\Psi''(\theta) + \cot\theta \Psi'(\theta)]$$

$$+ \frac{\cosec^2\theta \cdot \Phi''(\phi)}{r^2 \Phi(\phi)} - \frac{T'(t)}{kT(t)} = 0 \dots (2)$$

الحدود الثلاثة الأولى لا تعتمد على  $t$  في حين يعتمد الحد الأخير على  $t$  و من ثم  
فهو ثابت نسميه  $\lambda$

$$T'(t) + \lambda k T(t) = 0$$

$$T(t) = e^{-\lambda kt} \dots (3)$$

بضرب (2) في  $r^2$  نرى أن الحدين الثاني والثالث لا يعتمدان على  $r$

وندخل ثابت الفصل  $\mu$ -

$$\frac{1}{\Psi(\theta)} [\Psi''(\theta) + \cot\theta \Psi'(\theta)] \frac{\cosec^2\theta \cdot \Phi''(\phi)}{\Phi(\phi)} = -\mu \quad (4)$$

بضرب (4) في  $\sin^2\theta$  نرى أن الحد  $\frac{\Phi''(\phi)}{\Phi(\phi)}$  لا يعتمد على  $\theta$

ندخل ثابت الفصل  $v$

$$\Phi''(\phi) + v \Phi(\phi) = 0 \dots (5)$$

$$\Phi(-\pi) = \Phi(\pi), \Phi'(-\pi) = \Phi'(\pi)$$

$$\Phi(\phi) = A \cos m\phi + B \sin m\phi, v = m^2, m = 1, 2, 3, \dots$$

$$\Psi''(\theta) + \cot\theta \Psi'(\theta) + (\mu - v \cosec^2\theta) \Psi(\theta) = 0$$

وهي معادلة لينيتر المصاحبة و حلها هو

$$P_{k,m}(\cos\theta) = \sin^m \theta P_k^{(m)}(\cos\theta), \mu = k(k+1)$$

أخيرا ما تبقى من (2) يعتمد فقط على  $r$  و نحصل على المعادلة

$$R''(r) + 2 \frac{1}{r} R'(r) + \left(\lambda - \frac{1}{r^2} \mu\right) R(r) = 0$$

وحلها دالة بسل الكروية

$$R(r) = J_k(r) = (\pi/2r)^{1/2} J_{k+1}(r), \lambda > 0$$

$$R''(r) + 2 \frac{1}{r} R' - \frac{1}{r^2} k(k+1) R = 0, \lambda = 0$$

وحلها

$$R(r) = r^k$$

ويصبح حل معادلنا الحرارة ولا بلس – داخل الكرة – هما

$$u(r,\theta,\phi,t) = J_k(r)P_{k,m}(\cos\theta)(A \cos m\phi + B \sin m\phi)e^{-\lambda kt}; \lambda > 0$$

$$u(r,\theta,\phi) = r^k P_{k,m}(\cos\theta)(A \cos m\phi + B \sin m\phi); \lambda = 0$$

لاحظ

$$R(r) = A_1 r^k + A_2 r^{-(k+1)}$$

وليكون الحل معرف عند  $r=0$  يجب أن يكون  $A_2=0$

ثانياً بالنسبة لمعادلة الموجة

$$\nabla^2 u = c^2 u_{tt}$$

والاختلاف بينها وبين معادلة الموجة ينحصر فقط في أن (3) تصبح

$$T''(t) + c^2 \lambda T(t) = 0$$

$$T(t) = C \cos ct/\lambda + D \sin ct/\lambda$$

لتصبح الحل العام هو

$$u(r,\theta,\phi,t) = J_k(r)P_{k,m}(\cos\theta)(A \cos m\phi + B \sin m\phi).$$

$$(C \cos ct/\lambda + D \sin ct/\lambda)$$

الشروط الحدية على الكرة

إذا كانت

$$\nabla^2 u = 0 ; 0 \leq r \leq a$$

داخل الكرة تتحقق الشرط الحدي

$$u(a, \theta) = G(\theta)$$

وبما أن الشرط الحدي لا يعتمد على  $\varphi$  واضح أن  $m=0$  و يصبح الحل -  
وليكون الحل معروف عند  $r=0$  يجب أن يكون  $A_2=0$

$$u(r, \theta) = \sum B_k r^k P_k(\cos\theta)$$

ومن تعامد دوال ليجندر

$$\int_0^\pi u(a, \theta) P_k(\cos\theta) \sin\theta d\theta =$$

$$B_k a^k \int_0^\pi P_k^2(\cos\theta) \sin\theta d\theta = B_k a^k \frac{2}{2k+1}$$

$$B_k = \frac{2k+1}{2a^k} \int_0^\pi G(\theta) P_k(\cos\theta) \sin\theta d\theta$$

مثال(8)

أوجد حل معادلة لابلاس على الكرة  $a \leq r \leq 0$  الذي يحقق

$$u(a, \theta) = 1 \quad ; \quad 0 < \theta < \pi/2$$

$$u(a, \theta) = 0 \quad ; \quad \pi/2 < \theta < \pi$$

$$u(r, \frac{1}{2}\pi) = \frac{1}{2} \quad \text{ثُم برهن أن}$$

الحل

$$B_k = \frac{2k+1}{2a^k} \int_0^\pi P_k(\cos\theta) \sin\theta d\theta$$

$$B_k = \frac{2k+1}{2a^k} \frac{P'_k(0)}{k(k+1)}, \quad k=1,2,3,\dots$$

$$B_0 = \frac{1}{2},$$

$$u(r,\theta) = \frac{1}{2} + \sum (r/a)^k \frac{2k+1}{2a^k} \frac{P'_k(0)}{k(k+1)} P_k(\cos\theta)$$

لكن  $k$  فردي  $P_k(0) = 0$

$P_k(0) = 0$  زوجي  $k$ .

$$u(r, \frac{1}{2}\pi) = \frac{1}{2}$$

أحياناً يمكن أن نتحاشى التكامل إذا كانت الدالة  $G(\theta)$  يمكن كتابتها كمجموع لكثيرات حدود ليجندر

مثال (9)

أوجد  $u(r,\theta)$  حل معادلة لابلاس على الكرة  $r \leq a$  والتي تحقق

$$u(a,\theta) = 1 + 3\cos\theta + 3\cos^2\theta$$

الحل:

$$u(a,\theta) = G(\theta) = 2 + 3\cos\theta + 3\cos^2\theta - 1$$

$$=2P_0(\cos\theta)+3P_1(\cos\theta)+2P_2(\cos\theta)$$

ويصبح حل معادلة لابلاس

$$u(r,\theta) = 2(r/a)^2 P_2(\cos\theta) + 3(r/a) P_1(\cos\theta) + 2P_0(\cos\theta)$$

### الشروط الحدية خارج الكرة

إذا أردنا الحل فقط خارج الكرة فإن تحليل المعادلة القطرية يسمح لنا باختيار حل معادلة بسل الثاني و الذي يصبح لانهائي عندما  $r \rightarrow 0$

هذه الدالة تكتب

$$R(r) = n_k(r/\lambda), \quad \lambda > 0$$

يمكن أن نختار  $R(r) = r^{-(k+1)}$  و تصبح الحلول المنفصلة لمعادلتي الحرارة ولا بلاس -  $r \neq 0$  - هما

$$u(r,\theta,\phi,t) = n_k(r/\lambda) P_{k,m}(\cos\theta) (A \cos m\phi + B \sin m\phi) e^{-\lambda kt}$$

$$\lambda \neq 0$$

$$u(r,\theta,\phi,t) = r^{-(k+1)} P_{k,m}(\cos\theta) (A \cos m\phi + B \sin m\phi); \quad \lambda = 0$$

وحلول معادلة الموجة

$$u(r,\theta,\phi,t) = n_k(r/\lambda) P_{k,m}(\cos\theta) (A \cos m\phi + B \sin m\phi).$$

$$(C \cos ct/\lambda + D \sin ct/\lambda)$$

وحل معادلة لابلاس خارج الكرة

$$u(r,\theta,\phi) = \sum_{k=0}^{\infty} \sum_{m=0}^k r^{-(k+1)} P_{k,m}(\cos\theta) (A_{km} \cos m\phi + B_{km} \sin m\phi)$$

مثال(10)

أوجد حل معادلة لا بلس خارج الكرة  $r = a$  و التي تحقق

$$u(a,\theta) = 1 \quad , \quad 0 < \theta < \pi$$

$$u(a,\theta) = 0 \quad , \quad \pi/2 < \theta < \pi$$

الحل : بما أن الشرط الحدي لا يعتمد على  $\phi$  نأخذ الحلول المنفصلة حيث

$$\therefore m = 0$$

$$u(r,\theta) = \sum_{k=1}^{\infty} A_k r^{-(k+1)} P_k(\cos\theta)$$

مفكوك ليجندر للدالة  $u(a,\theta)$

$$u(a,\theta) = \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2k+1}{2k(k+1)} P_k'(0) P_k(\cos\theta)$$

ويصبح الحل المطلوب

$$u(r,\theta) = \frac{a}{2r} + \sum_{k=1}^{\infty} (a/r)^{k+1} \frac{2k+1}{2k(k+1)} P_k'(0) P_k(\cos\theta)$$

## معادلة شرودنجر الموجية على الإحداثيات الكروية [13]

معادلة الموجة

$$[-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(r)]u(r) = Eu(r)$$

تكتب وفق الإحداثيات الكروية متماثلة طاقة الجهد

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left[ \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right] u + V(r)u = Eu \dots (1)$$

نستخدم الحلول المنفصلة للجذرين الزاوي و القطري

$$u(r, \theta, \phi) = R(r) Y(\theta, \phi)$$

$$\frac{1}{R} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + \frac{2mr}{\hbar^2} [E - V(r)] = -\frac{1}{Y} \left[ \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial Y}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 Y}{\partial \phi^2} \right] \dots (2)$$

ثم نستخدم ثابت الفصل  $\lambda$  لنحصل على المعادلتين

أولاً ، القطبية

$$\frac{1}{R} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + \left( \frac{2mr}{\hbar^2} [E - V(r)] - \frac{\lambda}{r^2} \right) R = 0 \dots (3)$$

ثانياً ، الزاوية

$$\left[ \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial Y}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 Y}{\partial \phi^2} + \lambda Y \right] = 0 \dots (4)$$

المعادلة (4) تُفصل كالتالي  $Y(\theta, \phi) = \psi(\theta)\Phi(\phi)$  وثابت الفصل  $v$

$$5) \frac{d^2\Phi}{d\varphi^2} + v\Phi = 0$$

$$\{ A e^{iv\varphi/2} + B e^{-iv\varphi/2}, \quad v \neq 0$$

$$\Phi(\varphi) =$$

$$\{ A + B\varphi \quad , \quad v=0$$

لكي تكون  $\Phi$  و  $\Phi$  متصلتان خلال  $[0, 2\pi]$  ذلك يتطلب ان نختار  $v$  :

$$\Phi_m(\varphi) = (2\pi)^{-1/2} e^{im\varphi} \dots (6)$$

وإختيار الثابت  $(2\pi)^{-1/2}$  حتى تصبح  $\Phi$  متزامنة على مدى  $\varphi$

والمعادلة

$$\left[ \frac{1}{\sin \theta} \frac{d}{d\theta} \left( \sin \theta \frac{d\psi}{d\theta} \right) + \left( \lambda - \frac{v}{\sin^2 \theta} \right) \right] = 0 \dots (7)$$

$$\psi(\theta) = P(s) \text{ و } s = \cos \theta \text{ و } v = m^2 \text{ ضع}$$

لتصبح (7) معادلة لينجندر المصاحبة  $-1 < s < 1$

$$\frac{d}{ds} \left[ \left( 1 - s^2 \right) \frac{dP}{ds} \right] + \left[ \lambda - \frac{m^2}{1 - s^2} \right] P = 0 \dots (8)$$

$$-\lambda = k(k+1) - \text{وطلاها}$$

$$P_{k,m}(s) = (1-s^2)^{|m|/2} P_k^{(m)}(s)$$

احد الحالات منتهي عند  $s = \pm 1$  والآخر لا

لحل المعادلة القطرية ضع  $\alpha r = \rho$  حيث

$$\alpha = [2m(V_0 - |E|)/\hbar^2]^{1/2}, \quad r < a$$

لتصبح (3) داخل الكرة  $r < a$

$$\frac{d^2R}{d\rho^2} + \frac{2}{\rho} \frac{dR}{d\rho} + \left[ 1 - \frac{k(k+1)}{\rho^2} \right] R = 0$$

وحلها دالة بسل الكروية  $J_k(\rho)$  المنتظمة عند  $0 = \rho$

$$R(\rho) = J_k(\rho) = (\pi/2\rho)^{1/2}, \quad \lambda > 0$$

وإذا أردنا الحل خارجيا  $a > r$  نختار الحل الآخر لمعادلة بسل الذي يكون  
لانهائي عند  $0 \rightarrow \rho$  ، أي منتهي عند  $1/\rho$

ويصبح الحل دالة نيومان - Neumann- الكروية

$$R(\rho) = n_k(\rho) = (-1)^{k+1} (\pi/2\rho)^{1/2} J_{-(k+1/2)}(\rho), \quad \lambda > 0$$

الدواال الكروية الرتبية

المعادلة الزاوية

$$Y(\theta, \varphi) = \psi(\theta)\Phi(\varphi) \dots \quad (4)$$

والتي فصلناها إلى المعادلتين

(5) و حلها

$$\Phi(\varphi) = e^{im\varphi}, \quad \|\Phi(\varphi)\| = \sqrt{(2\pi)}$$

والمعادلة (6) و حلها

$$\psi(\theta) = P_{k,m}(\cos\theta)$$

$$\|\psi(\theta)\| = \|P_{k,m}(\cos\theta)\| = [2(k+m)!/(2k+1)(k-m)!]^{1/2}$$

ونحصل على تعمد  $Y(\theta, \varphi)$

$$y(\theta, \varphi) = Y(\theta, \varphi) \cdot \|Y(\theta, \varphi)\| = \psi(\theta) \cdot \Phi(\varphi) \cdot \|\psi(\theta)\| \cdot \|\Phi(\varphi)\|$$

$$y(\theta, \varphi) = P_{k,m}(\cos\theta) e^{im\varphi} \sqrt{(2\pi) \cdot [(2k+1)(k+m)!/(k-m)!]}$$

$$y(\theta, \varphi) = \sqrt{[(2k+1)(k-m)!]} P_{k,m}(\cos\theta) e^{im\varphi} \sqrt{[4\pi (k+m)!]}$$

$$y_{0,0} = 1, \quad y_{1,0} = \cos\theta, \quad y_{1,1} = \sin\theta e^{-i\theta}$$

$$y_{2,0} = 1.5 \cos^2\theta - 1/2, \quad y_{2,1} = 3 \sin\theta \cos\theta e^{i\theta}, \quad y_{2,2} = 3 \sin^2\theta e^{2i\theta}$$

## الصيغة التكاملية للجيب والجتا

لدينا من الصيغة الإختزالية للتكمال

$$I_{n,m} = \int \sin^m x \cos^n x dx = \frac{\sin^{m-1} x \cos^{(n+1)} x}{m+n} + \frac{m-1}{m+n} I_{(m-2),n}$$

الحل

$$\begin{aligned} (\sin^p x \cos^q x)' &= p \sin^{p-1} x \cos x \cos^q x \\ &\quad - q \sin^p x \cos^{q-1} x \sin x \\ &= p \sin^{(p-1)} x \cos^{q+1} x - q \sin^{p+1} x \cos^{q-1} x \\ &= p \sin^{p-1} x \cos^{q-1} x (1 - \sin^2 x) - q \sin^{p+1} x \cos^{q-1} x \\ &= p \sin^{p-1} x \cos^{q-1} - p \sin^{p+1} x \cos^{q-1} - q \sin^{p+1} x \cos^{q-1} x \\ &= p \sin^{p-1} x \cos^{q-1} x - (p+q) \sin^{p+1} x \cos^{q-1} x \end{aligned}$$

بصوره أخرى

$$\begin{aligned} p \int \sin^{(p-1)} x \cos^{q-1} x dx - (p+q) \int \sin^{(p+1)} x \cos^{q-1} x dx \\ = \sin^p x \cos^q + C \end{aligned}$$

ضع 1  $q = n + 1$  و  $p = m - 1$

$$\begin{aligned} (m-1) \int \sin^{(m-2)} x \cos^n x dx - (m+n) \int \sin^m x \cos^n x dx \\ = \sin^{m-1} x \cos^{n+1} x \\ (m+n) \int \sin^m x \cos^n x dx = -\sin^{(m-1)} x \cos^{n+1} x \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + (m+1) \int \sin^{(m-2)} x \cos^n x dx \\
\int \sin^m x \cos^n x dx &= \frac{-\sin^{(m-1)} x \cos^{n+1} x}{m+n} \\
& + \frac{m-1}{m+n} \int \sin^{(m-2)} x \cos^n x dx \\
\therefore I_{n,m} &= \frac{\sin^{(m-1)} x \cos^{n+1} x}{m+n} + \frac{m-1}{m+n} I_{(m-2),n}
\end{aligned}$$

الصيغة الأولى:

$$\therefore I_{2h,2k} = \frac{(2h)! \pi (2k)!}{2^{2h} h! (h+k)! k! 2^{2k}}$$

$$m=2h \quad , \quad n=2k \quad \text{بوضع}$$

$$I_{2h,2k} = \int \sin^{2h} x \cos^{2k} x dx = \frac{\sin^{2h-1} x \cos^{2k+1} x}{2h+2k} + \frac{2h-1}{2h+2k} I_{(2h-2),2k} \quad (1)$$

$$I_{2h,2k} = \int_0^\pi \sin^{2h} x \cos^{2k} x dx = 0 + \frac{2h-1}{2h+2k} I_{(2h-2),2k} \quad (2)$$

## خاصية (1)

$$\begin{aligned}
 \int_0^\pi \cos^{2k} x dx &= \frac{1.3.5\dots(2k-1)}{2.4.6\dots2k} \pi \\
 &= \frac{\pi}{2^k} \frac{1.3.5\dots(2k-1)}{1.2.3\dots k} \\
 &= \frac{\pi}{2^k k!} \frac{1.(2).3.(4).5\dots(2k-1)(2k)}{2.4.6\dots2k} \\
 &= \frac{(2k)! \pi}{2^k k! 2^k k!}
 \end{aligned}$$

$$\int_0^\pi \cos^{2k} x dx = \frac{\pi}{2^{2k}} \binom{2k}{k} \quad (3)$$

$$\begin{aligned}
 I_{2h,2k} &= \frac{2h-1}{2h+2k} I_{(2h-2),2k} = \dots = \\
 &= \frac{(2h-1)(2h-3)\dots[2h-(2h-1)]}{(2h+2k)(2h+2k-2)\dots(2+2k)} I_{0,2k} \\
 &= \frac{(2h-1)(2h-3)\dots[2h-(2h-1)]}{(2h+2k)(2h+2k-2)\dots(2+2k)} I_{0,2k} \\
 &= \frac{(2h-1)(2h-3)\dots3.1}{2^h (h+k)(h+k-1)\dots(1+k)} I_{0,2k} \\
 &= \frac{(2h-1)(2h-3)\dots3.1.k!}{2^h (h+k)!(2h-2)\dots4.2} I_{0,2k}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{(2h)!k!}{2^h(h+k)!2h(2h-2)...4.2} I_{0,2k} \\
&= \frac{(2h)!k!}{2^h(h+k)!2^h h(h-1)...2.1} I_{0,2k} \\
&= \frac{(2h)!k!}{2^{2h}(h+k)!h!} I_{0,2k} \\
\therefore I_{0,2k} &= \int_0^\pi \cos^{2k} x dx = \frac{(2k)!\pi}{2^k k! 2^k k!} \\
\therefore I_{2h,2k} &= \frac{(2h)!k!}{2^{2h}(h+k)!h!} \frac{(2k)!\pi}{2^{2k} k! k!} = \\
\therefore I_{2h,2k} &= \frac{(2h)!k!}{2^{2h}(h+k)!h!} \frac{(2k)!\pi}{2^{2k} k! k!} \\
\therefore I_{2h,2k} &= \frac{(2h)!\pi(2k)!}{2^{2h} h!(h+k)!k!2^{2k}} \tag{4}
\end{aligned}$$

**Example (1) :**

$$\begin{aligned}
\int \sin^3 x \cos^3 x dx &= \frac{(6)!\pi(6)!}{2^6 3!(3+3)!3!2^6} \\
&= \frac{6 \times 5 \times 4 \times \pi}{2^6 3!2^6} = \frac{5\pi}{2^{10}}
\end{aligned}$$

خاصية (2)

$$n! = \frac{2^n}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{n}{2}\right)! \left(\frac{n-1}{2}\right)! \quad (5)$$

خاصية (3)

في حالة  $n$  فردي

$$\begin{aligned} \therefore I_n &= \int_0^{\pi/2} \cos^n x dx = \frac{2.4.6\dots(n-1)}{1.3.5\dots n} \\ \therefore I_{0,2k+1} &= \int_0^{\pi/2} \cos^{2k+1} x dx = \frac{2.4.6\dots(2k)}{1.3.5\dots(2k+1)} \\ &= \frac{2^k \cdot k! \cdot 2.4.6\dots(2k)}{1.2.3\dots 2k \cdot (2k+1)} \\ &= \frac{2^k \cdot k! \cdot 2^k k!}{(2k+1)!} \\ \therefore I_{0,2k+1} &= \frac{2^{2k} \cdot k! \cdot k!}{(2k+1)!} \end{aligned} \quad (6)$$

الصيغة الثانية

$$I_{2h,2k+1} = \frac{(2h)!(h+k)!K!2^{2k}}{(h!)(2h+2k+1)!} \quad (7)$$

البرهان :

$$\begin{aligned}
 I_{2h;2k+1} &= \frac{2h-1}{2h+2k+1} I_{2h-2;2k+1} \\
 &= \frac{(2h-1)(2h-3)\dots3.1I_{0,(2k+1)}}{(2h+2k+1)(2h+2k-1)\dots(2k+3)} \\
 &= \frac{(2h)!(2h+2k)(2h+2k-2)\dots(2k+4)I_{0,(2k+1)}}{2^h \cdot h!(2h+2k+1)(2h+2k)\dots(2k+3)} \\
 &= \frac{(2h)!(2h+2k)(2h+2k-2)\dots(2k+4)(2k+2)!I_{0,(2k+1)}}{2^h \cdot h!(2h+2k+1)!k!} \\
 I_{0,2k+1} &= \frac{2^{2k} k!k!}{(2k+1)!}
 \end{aligned}$$

لكن

$$\begin{aligned}
 I_{2h;2k+1} &= \frac{(2h)!(h+k)!(2k+1)!2^{2k} k!k!}{h!(2h+2k+1)!k!(2k+1)!} \\
 &= \frac{(2h)!(h+k)!k!2^{2k}}{h!(2h+2k+1)!}
 \end{aligned}$$

**Example (2) :**

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^4 x \cos^3 x dx$$

$$I_{4,3} = \frac{4!3!1!2^2}{7!2!}$$

$$= \frac{4!3 \times 2 \times 1 \times 4}{7 \times 6 \times 5 \times 4 \times 2} = \frac{2}{32}$$

الصيغة الثالثة :

$$I_{2h+1,2k} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2h+1} \times \cos^{2k} \times dx$$

$$I_{2h+1;2k} = \frac{(2k)!(h+k)!2^{2h}h!}{k!(2h+2k+1)!}$$

البرهان :

انطلاقا من الصيغة الاولى :

$$I_{2h;2k} = \frac{(2h)!\frac{\pi}{2}(2k)!}{2^{2h} h!(h+k)!k!2^{2k}}$$

$$I_{2h+1;2k} = \frac{(2h+1)!\frac{\pi}{2}(2k)!}{2^{2h+1}(\frac{2h+1}{2})!(\frac{2h+2k+1}{2})!k!2^{2k}}$$

ومن خاصية (2) فان :

$$(\frac{2h+1}{2})! = \frac{\sqrt{\pi}(2h+1)!}{2^{2h+1}h!}$$

$$(\frac{2h+2k+1}{2})! = \frac{\sqrt{\pi}(2h+2k+1)}{2^{2h+2k+1}(h+k)!}$$

### الصيغة الثالثة

$$I_{2h+1;2k} = \frac{(2k)!(h+k)!2^{2h}h!}{k!(2h+2k+1)!}$$

**Example (3) :**

$$I = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^7 x \times \cos^6 x dx$$

$$2k=6 \quad 2h+1=7$$

$$I_{7;6} = \frac{6!6!2^63!}{3!(13)!} = \frac{6!2^63!}{13 \times 12 \times 11 \times 10 \times 9 \times 8 \times 7} = \frac{8}{3003}$$

: **Beta Function** الصيغة الرابعة

$$I_{2h+1;2k+1} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2h+1} x \times \cos^{2k+1} x dx \quad (9)$$

$$I_{2h+1;2k+1} = \frac{h!k!}{2(h+k+1)!}$$

البرهان :

انطلاقاً من الصيغة الأولى :

$$I_{2h;2k} = \frac{(2h)!\frac{\pi}{2}(2k)!}{2^{2h}h!(h+k)!k!2^{2k}}$$

$$2h \equiv 2h+1 \quad 2k \equiv 2k+1 \quad \text{ضع}$$

$$I_{2h+1;2k+1} = \frac{(2h+1)! \frac{\pi}{2} (2k+1)!}{2^{2h+1} (\frac{2h+1}{2})! (\frac{2h+2k+2}{2})! (\frac{2k+1}{2})! 2^{2k+1}}$$

ومن خاصية (2) فان :

$$(\frac{2h+1}{2})! = \frac{\sqrt{\pi}(2h+1)!}{2^{2h+1} h!}$$

$$(\frac{2k+1}{2})! = \frac{\sqrt{\pi}(2k+1)!}{2^{2k+1} k!}$$

#### الصيغة الرابعة

$$\therefore I_{2h+1;2k+1} = \frac{h!k!}{2(h+k+1)!}$$

#### Example (4) :

$$I_{3,3} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^3 \times \cos^3 \times dx \Rightarrow 2h+1=3, 2k+1=3$$

$$\therefore I_{3,3} = \frac{1!!}{2 \times 3!} = \frac{1}{2 \times 6} = \frac{1}{12}$$

نتيجة : واضح ان الصيغة الرابعة تكافئ و تتحقق بذالة بيتا

## دالة بيتا

$$I = \int_0^1 x^{\alpha-1} (1-x)^{\beta-1} dx = B(\alpha; \beta)$$

$$B(\alpha, \beta) = \frac{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha + \beta)}$$

حيث

الحل : ضع

$$\Theta d\Theta \cos \Theta dx = 2\sin$$

$$I = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2\alpha-2} \Theta \cos^{2\beta-2} \Theta \sin \Theta \cos \Theta d\Theta$$

$$I = 2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2\alpha-1} \Theta \cos^{2\beta-1} \Theta d\Theta \quad (10)$$

ولدينا من الصيغة الرابعة :

$$I_{2h+1;2k+1} = \frac{h!k!}{2(h+k+1)!}$$

$$k = \beta - 1 \quad \text{و} \quad h = \alpha - 1 \quad \text{ضع}$$

$$2k+1 = 2\beta - 1 \quad 2h+1 = 2\alpha - 1$$

$$\therefore I_{2\alpha-1,2\beta-1} = \frac{(\alpha-1)!(\beta-1)!}{2(\alpha+\beta-1)!}$$

من معادلة (10) فان :

$$\begin{aligned}
I &= 2I_{2\alpha-1, 2\beta-1} = \frac{2(\alpha-1)_-! (\beta-1)!}{2(\alpha+\beta-1)!} \\
&= \frac{(\alpha-1)_-! (\beta-1)!}{(\alpha+\beta-1)!} \\
&= \frac{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha+\beta)} \\
&= B(\alpha, \beta)
\end{aligned}$$

## References

[1] William . R . Derrick And Grosman : Elementary Differential Equations With Application . Wesley Publishing Company INC . U.S.A , Massachusetts . 1978

[1]<sub>1</sub> page 20

[1]<sub>2</sub> page 32

[1]<sub>3</sub> page 37

[1]<sub>4</sub> page 79

[1]<sub>5</sub> page 88

[1]<sub>6</sub> page 210

[1]<sub>7</sub> page 275

[1]<sub>8</sub> page 492

[1]<sub>9</sub> page 346

[2] Zill ; Dennis G : A First Course In Ordinary Differential Equation ; Prhndle,Weber And Shmidt , U.S.A , Bosron 1979.

[2]<sub>1</sub> page 62

[2]<sub>2</sub> page 224

[2]<sub>3</sub> page 173

[2]<sub>4</sub> page 232

[2]<sub>5</sub> page 396

[2]<sub>6</sub> page 427

[2]<sub>7</sub> page 438

[3] Copson , E.T : An Introduction To The Theory of Functions of A Complex Varhable ; Oxford University Press 1985. page 246

[4] Pinsky ; Mark A : Partial Differential Equations And Boundary – Value Problems With Applications ; McGraw-Hill . 1998.

[4]<sub>1</sub> page261

[4]<sub>2</sub> page 254 , 262

[4]<sub>3</sub> page 7

[4]<sub>4</sub> page 171 , 234

[4]<sub>5</sub> page 235 , 276

[5] Schiff ; L.I : Quantum Mechanics ; McGraw-Hill . 1968.

[5]<sub>1</sub> page 70

[5]<sub>2</sub> page 92

[5]<sub>3</sub> page 71

[5]<sub>4</sub> page 93

[6] Kolman , Bernard : Elementary Linear Algebra ;  
Macmillan Publishing Co . INC , U.S.A , New York .  
1982.page 301

[7] Burdin; Richard L : Numerhcal Analysis , PWS-kent  
Publishing Company , U.S.A , Boston . 1981.

[7]<sub>1</sub> Page 199

[7]<sub>2</sub> page 136

[8] Frank : Differential Equations , Schum Serhes ,  
McGraw-Hill . 1972. page 203

[9] Apostol : Mathematical Analysis ; Adidison - Wesley  
Publishing Company INC . U.S.A , Massachusetts .  
1979.page 306

[10] Rudin : Principles Of Mathematical Analysis ; ;  
McGraw-Hill . 1985.page 185

[11] Brown And Churchill : Fourier Series And Boundary  
Value Problems , ; McGraw-Hill . 1993.

[11]<sub>1</sub> page 17

[11]<sub>2</sub> page 110

[11]<sub>3</sub> page 119

[11]<sub>4</sub> page 145

[12] Vvedensky . D : Partial Differential Equations , Wesley

Publishing Company INC . U.S.A , Massachusetts . 19 93

[12]<sub>1</sub> page 143

[12]<sub>2</sub> page 262

[13] Mathews P.M : A Text Book Of Quantum Mechanics,  
Tata McGraw-Hill , New Delhi . 1976.page 191;321

[14] Dettman ; John D : Applied Complex Variables.  
Macmillan Publishing Co . INC , U.S.A , New York . 1965.  
page 348 .

[15] Fowles;Grant R : Analytical Mechanics ; Holt ;  
Rinehart And Winston . New York .1977;page 150-152