

מועד א' – מד"ר – 83-115 – 16/07/23

זמן המבחן: שלוש שעות. חומר עזר: נוסחאון מצורף, מחשבון מותר משקל כל שאלה 22 נק', ענו על כל השאלות. מרצים: דר' זהבה צבי, דר' ארז שיינר.

1. מצאו פתרון למד"ר $xy^3 - 1 = \frac{-3y'}{y}$ המקיים $y(0) = 1$.

ראשית נכפול בע ונחלק ב-3-

$$y' = -\frac{1}{3}xy^4 + \frac{1}{3}y$$

נעביר אגף על מנת לקבל מד"ר ברנולי

$$y' - \frac{1}{3}y = -\frac{1}{3}xy^4$$

נציב $z = y^{1-4} = y^{-3}$ ונקבל את המד"ר

$$z' + (-3)\left(-\frac{1}{3}\right)z = (-3)\left(-\frac{1}{3}\right)x$$

$$z' + z = x$$

זו מד"ר לינארית שפתרונה הוא

$$z = e^{-x} \left(C + \int xe^x dx \right) = Ce^{-x} + e^{-x}(xe^x - e^x) = \frac{C}{e^x} + x - 1$$

כיון ש $z = \frac{1}{y^3}$ נקבל כי $y = \frac{1}{\sqrt[3]{z}}$ כלומר

$$y = \frac{1}{\sqrt[3]{\frac{C}{e^x} + x - 1}}$$

לבסוף נציב את תנאי ההתחלה

$$1 = y(0) = \frac{1}{\sqrt[3]{C-1}}$$

ולכן

$$C - 1 = 1$$

ולכן $C = 2$ וסה"כ הפתרון הוא

$$y = \frac{1}{\sqrt[3]{\frac{2}{e^x} + x - 1}}$$

2. מצאו פתרון למד"ר $e^{2 \cos(y)} y' = e^{2 \cos(y)} - 1$ המקיים $y(0) = \pi$.

נבדוק האם מדובר במד"ר מדוייקת, ראשית נעבור לצורה הדיפרנציאלית של המד"ר:

$$(1 - e^{2 \cos(y)}) dx + 2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} dy = 0$$

נגזור את המקדם של dx לפי y ואת המקדם של dy לפי x אך נקבל

$$2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} \neq 0$$

נבדוק האם יש גורם אינטגרציה

$$\frac{P_y - Q_x}{Q} = \frac{2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} - 0}{2 \sin(y) e^{2 \cos(y)}} = 1$$

זה ביטוי התלוי ב x בלבד ולכן יש גורם אינטגרציה

$$\mu(x) = e^{\int 1 dx} = e^x$$

נכפול את המד"ר בגורם האינטגרציה ונקבל

$$(1 - e^{2 \cos(y)}) e^x dx + 2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} e^x dy = 0$$

כעת נוודא (לא חובה אבל מאד מומלץ) כי המד"ר אכן מדוייקת:

$$P_y = 2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} e^x$$

$$Q_x = 2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} e^x$$

אכן המד"ר מדוייקת כיוון ש $P_y = Q_x$

נחשב אינטגרל

$$F(x, y) = \int (1 - e^{2 \cos(y)}) e^x dx = (1 - e^{2 \cos(y)}) e^x + c(y)$$

$$F_y = 2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} e^x + c'(y) = 2 \sin(y) e^{2 \cos(y)} e^x$$

לכן $c'(y) = 0$ ולכן $c(y) = 0$ סה"כ

$$F(x, y) = (1 - e^{2 \cos(y)}) e^x$$

והפתרון למד"ר נתון באופן סתום ע"

$$(1 - e^{2 \cos(y)}) e^x = C$$

נציב את תנאי ההתחלה $y(0) = \pi$

$$(1 - e^{-2}) e^0 = C$$

ולכן

$$(1 - e^{2 \cos(y)}) e^x = 1 - e^{-2}$$

לבסוף נחלץ את הפונקציה y

$$1 - e^{2 \cos(y)} = e^{-x} - e^{-2-x}$$

$$e^{2 \cos(y)} = 1 - e^{-x} + e^{-2-x}$$

$$2 \cos(y) = \ln(1 - e^{-x} + e^{-2-x})$$

$$\cos(y) = \frac{1}{2} \ln(1 - e^{-x} + e^{-2-x})$$

$$y = \arccos\left(\frac{1}{2} \ln(1 - e^{-x} + e^{-2-x})\right)$$

תודה רבה, שבת שלום.

3.

א. (15 נק') מצאו את הפתרון הכללי למד"ר ההומוגנית $y'' - 3y' + 2y = 0$.

מדובר במד"ר לינארית הומוגנית עם מקדמים קבועים, או במילים אחרות – 15 נקודות מתנה.

נחשב את הפולינום האופייני

$$p(x) = x^2 - 3x + 2 = (x - 1)(x - 2)$$

שורשיו הם $\lambda_{1,2} = 1, 2$ ולכן הפתרון הכללי הוא

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

ב. (7 נק') מצאו פתרון למד"ר $y'' - 3y' + 2y = \frac{e^x(x+2)}{x^3}$ המקיים $y(1) = 2e, y'(1) = e$.

רמז: חשבו את הנגזרת $(f(x) \cdot e^{-x})'$.

עבור 7 הנקודות הללו לעומת זאת, נעבוד כמו יעקב.

נותר לנו למצוא את הפתרון הפרטי, כיוון ששיטת הניחוש אינה מתאימה נשתמש בוריאצית פרמטרים

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

$$c_1'(x) = \frac{\det \begin{pmatrix} 0 & e^{2x} \\ \frac{e^x(x+2)}{x^3} & 2e^x \end{pmatrix}}{\det \begin{pmatrix} e^x & e^{2x} \\ e^x & 2e^x \end{pmatrix}} = \frac{-e^{3x} \cdot \frac{x+2}{x^3}}{e^{3x}} = -\frac{x+2}{x^3} = -\frac{1}{x^2} - 2x^{-3}$$

לכן

$$c_1(x) = \int \left(-\frac{1}{x^2} - 2x^{-3} \right) dx = \frac{1}{x} + \frac{1}{x^2}$$

כעת

$$c_2'(x) = \frac{\det \begin{pmatrix} e^x & 0 \\ e^x & \frac{e^x(x+2)}{x^3} \end{pmatrix}}{\det \begin{pmatrix} e^x & e^{2x} \\ e^x & 2e^x \end{pmatrix}} = \frac{e^{2x} \cdot \frac{x+2}{x^3}}{e^{3x}} = e^{-x} \left(\frac{1}{x^2} + \frac{2}{x^3} \right)$$

כעת נעזר ברמז:

$$(f(x)e^{-x})' = f'(x)e^{-x} - f(x)e^{-x} = e^{-x}(-f(x) + f'(x))$$

עבור הפונקציה $f(x) = -\frac{1}{x^2}$ נקבל כי

$$e^{-x}(-f(x) + f'(x)) = e^{-x} \left(\frac{1}{x^2} + \frac{2}{x^3} \right)$$

ולכן

$$c_2(x) = \int e^{-x} \left(\frac{1}{x^2} + \frac{2}{x^3} \right) dx = -\frac{1}{x^2} e^{-x}$$

סה"כ הפתרון הפרטי הוא

$$y_p = c_1(x)e^x + c_2(x)e^{2x} = \left(\frac{1}{x} + \frac{1}{x^2} \right) e^x - \frac{1}{x^2} e^{-x} \cdot e^{2x} = \frac{e^x}{x}$$

אם כך הפתרון הכללי הוא

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

נציב את תנאי ההתחלה $y(1) = 2e$

$$2e = c_1 e + c_2 e^2 + e$$

כעת נגזור

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

נציב את תנאי ההתחלה $y'(1) = e$

$$e = c_1 e + 2c_2 e^2$$

נחסר בין המשוואות ונקבל כי

$$c_2 e^2 = 0$$

ולכן $c_2 = 0$

ומכאן

$$e = c_1 e$$

ולכן $c_1 = 1$

סה"כ בשעה טובה מצאנו את הפתרון

$$y = e^x + \frac{e^x}{x}$$

פשוט וקל.

4. כדור בעל מסה $m = 1$ נעזב במהירות אפס מגובה y_0 ומגיע לקרקע לאחר 2 שניות.

הכוחות הפועלים על הכדור הם כוח הכבידה וכוח התנגדות האוויר שגודלו חצי מגודל המהירות.

הניחו כי קבוע הכבידה של כדור הארץ הוא $g = 10$ מטר לשנייה בריבוע.

ראשית נחליט כי y_0 חיובי, וגובה פני הקרקע הוא אפס.

נסמן ב- $y(t)$ את גובה הכדור ברגע t ולכן $v(t) = y'(t)$ היא המהירות וכן $a(t) = y''(t)$ היא התאוצה.

לפי החוק השני של ניוטון $F = ma$ נקבל כי

$$-mg - \frac{1}{2}v(t) = ma(t)$$

כיוון שהמסה שווה ל-1 נקבל כי

$$-10 - \frac{1}{2}v(t) = v'(t)$$

נסדר את המד"ר כלינארית מסדר ראשון

$$v'(t) + \frac{1}{2}v(t) = -10$$

ולכן הפתרון הוא

$$v(t) = e^{-\frac{1}{2}t} \left(C + \int -10e^{\frac{1}{2}t} dt \right) = e^{-\frac{1}{2}t} C + e^{-\frac{1}{2}t} \left(-20e^{\frac{1}{2}t} \right) = \frac{C}{e^{\frac{1}{2}t}} - 20$$

לבסוף נציב את תנאי ההתחלה, המהירות ברגע הראשון הייתה אפס ולכן

$$v(0) = \frac{C}{1} - 20 = 0$$

לכן $C = 20$

א. חשבו את מהירות הפגיעה בקרקע.

אם כך, מהירות הפגיעה בקרקע היא $v(2)$ (כיוון שלקח לכדור 2 שניות להגיע לקרקע) וקיבלנו

$$v(2) = \frac{20}{e} - 20 = 20(e^{-1} - 1) \approx -12.64 \text{ m/sec}$$

שימו לב כי המהירות שלילית, שכן הכדור נופל למטה, ואילו הגדרנו את הכיוון החיובי של הציר כלפי מעלה.

ב. חשבו את הגובה ההתחלתי y_0 .

מתקיים כי

$$y(t) = \int v(t) dt = \int 20 \left(e^{-\frac{1}{2}t} - 1 \right) dt = \frac{20}{-\frac{1}{2}} e^{-\frac{1}{2}t} - 20t + D = -40e^{-\frac{1}{2}t} - 20t + D$$

כעת נציב את התנאי $y(2) = 0$, שכן זה רגע הפגיעה בקרקע ונקבל

$$-40e^{-1} - 40 + D = 0$$

$$D = 40 \left(\frac{1}{e} + 1 \right)$$

לכן

$$y(t) = -40e^{-\frac{1}{2}t} - 20t + 40 \left(\frac{1}{e} + 1 \right)$$

ומכאן הגובה ההתחלתי הוא

$$y_0 = y(0) = -40 - 0 + \frac{40}{e} + 40 = \frac{40}{e} \approx 14.71 \text{ m}$$

5. יהי פרמטר $a \in \mathbb{R}$ ונביט במד"ר $y'' - (a^2 + 1)y' + (a^3 - a^2 + a)y = 0$

ראשית נשים לב כי מדובר במד"ר לינארית הומוגנית עם מקדמים קבועים, ולכן נחשב את הפולינום האופייני

$$p(x) = x^2 - (a^2 + 1)x + a^3 - a^2 + a$$

כאשר נראה שתי דרכים על מנת לפרק את הפרבולה הזו:

דרך 1:

$$p(x) = (x - \lambda_1)(x - \lambda_2) = x^2 - (\lambda_1 + \lambda_2)x + \lambda_1\lambda_2$$

לכן

$$\lambda_1\lambda_2 = a^3 - a^2 + a = a(a^2 - a + 1)$$

$$\lambda_1 + \lambda_2 = a^2 + 1$$

קל מאד לראות כי

$$\lambda_1 = a$$

$$\lambda_2 = a^2 - a + 1$$

מקיימים את שתי המשוואות.

דרך 2:

$$\lambda_{1,2} = \frac{a^2 + 1 \pm \sqrt{(a^2 + 1)^2 - 4(a^3 - a^2 + a)}}{2} = \frac{a^2 + 1 \pm \sqrt{a^4 - 4a^3 + 6a^2 - 4a + 1}}{2} = \frac{a^2 + 1 \pm \sqrt{(a-1)^4}}{2} =$$

$$= \frac{a^2 + 1 \pm (a-1)^2}{2} = \frac{a^2 + 1 \pm (a^2 - 2a + 1)}{2} = \begin{cases} \frac{a^2 + 1 + a^2 - 2a + 1}{2} = a^2 - a + 1 \\ \frac{a^2 + 1 - (a^2 - 2a + 1)}{2} = a \end{cases}$$

כך או כך קיבלנו שה"כ כי הפולינום האופייני הוא

$$p(x) = (x - a)(x - (a^2 - a + 1))$$

ישנם שני שורשים ממשיים לפולינום האופייני, והשאלה הראשונה היא מתי הם שווים ומתי הם שונים.

$$a = a^2 - a + 1$$

$$a^2 - 2a + 1 = 0$$

$$(a - 1)^2 = 0$$

כלומר הם שווים אם ורק אם $a = 1$.

במקרה זה, הפתרון הכללי למד"ר הוא מהצורה

$$y = c_1 e^x + c_2 x e^x$$

לכל $a \neq 1$ הפתרון הכללי הוא

$$y = c_1 e^{ax} + c_2 e^{(a^2 - a + 1)x}$$

א. עבור אילו ערכי a קיים פתרון $y(x)$ למד"ר המקיים כי $\lim_{x \rightarrow -\infty} y(x) = \infty$?

קל לזוודא כי הפרבולה $a^2 - a + 1$ מחייכת ומרחפת, ולכן $\lambda_2 = a^2 - a + 1 > 0$ לכל a

לכן

$$\lim_{x \rightarrow -\infty} c_2 e^{\lambda_2 x} = 0$$

אם $\lambda_1 = a > 0$ נקבל כי גם

$$\lim_{x \rightarrow -\infty} c_1 e^{\lambda_1 x} = 0$$

ולכן $a \leq 0$

עבור $a = 0$ נקבל כי

$$\lim_{x \rightarrow -\infty} c_1 e^{0 \cdot x} = c_1 \neq \infty$$

ולכן $a < 0$.

כעת, לכל $a < 0$ אם נבחר $c_1 > 0, c_2 = 0$ נקבל פתרון

$$\lim_{x \rightarrow -\infty} c_1 e^{ax} = \infty$$

כרוש.

ב. עבור אילו ערכי a , אם בכלל, קיים פתרון למד"ר מהצורה $y(x) = xe^{\beta x}$ כאשר $\beta \in \mathbb{R}$?

ראינו שלכל $a \neq 1$ הפתרון הכללי הוא

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

והוא בלתי תלוי ב $xe^{\beta x}$ לכל קבוע β .

לעומת זאת, עבור $a = 1$ אם נבחר $c_1 = 0, c_2 = 1$ נקבל את הפתרון

$$y = xe^x$$

התואם את דרישות השאלה עבור בחירת $\beta = 1$.

נוסחאון מד"ר

חלק א' – מד"ר מסדר ראשון:

כתיב דיפרנציאלי – את המד"ר $y' = f(x, y)$ נוכל לכתוב באופן שקול $dy = f(x, y)dx$

מד"ר פרידה – פתרון למד"ר מהצורה $f(x)dx = g(y)dy$ מקיים את המשוואה הסתומה $F(x) = G(y) + C$
כאשר $F(x) = \int f(x)dx$ וכן $G(y) = \int g(y)dy$.

מד"ר הומוגנית – מד"ר מהצורה $y' = g\left(\frac{y}{x}\right)$. נציב $z = \frac{y}{x}$ ונקבל $\int \frac{1}{g(z)-z} dz = \ln|x| + C$. נמצא את z ונציב לקבל $y = xz$.

ניתן להציג את $f(x, y) = g\left(\frac{y}{x}\right)$ אם ורק אם לכל $\lambda \neq 0$ מתקיים כי $f(\lambda x, \lambda y) = f(x, y)$.
במקרה זה $f(x, y) = g\left(\frac{y}{x}\right) = f\left(1, \frac{y}{x}\right)$

מד"ר לינארית מסדר ראשון – פתרון למד"ר $y' + a(x)y = b(x)$ נתון ע"י הנוסחא

$$y = e^{-A(x)} \left(C + \int b(x)e^{A(x)} dx \right)$$

כאשר $A(x) = \int a(x)dx$.

משוואת ברנולי – יהי $n \neq 0, 1$, מד"ר מהצורה $y' + a(x)y = b(x)y^n$.

נציב $z = y^{1-n}$ ונקבל את המד"ר $z' + (1-n)a(x)z = (1-n)b(x)$.

נמצא את z ונחליף $y = z^{\frac{1}{1-n}}$.

מד"ר מדוייקת – מד"ר מהצורה $P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0$.

הפתרון של מד"ר מדוייקת מקיים את המשוואה הסתומה $F(x, y) = C$ כאשר $F_x = P, F_y = Q$.

שלבי הפתרון:

1. נבדוק אם היא מדוייקת – המד"ר מדוייקת אם ורק אם $P_y = Q_x$.
2. נמצא את F ע"י חישוב אינטגרל $F = \int Pdx + c(y)$.
3. נגזור ונשווה למקדם השני $Q = \frac{\partial}{\partial y}(\int Pdx + c(y))$, וכך נמצא את $c(y)$.
4. הפתרון נתון באופן סתום ע"י $F(x, y) = C$.

גורם אינטגרציה – מד"ר מהצורה $P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0$, נחפש גורם אינטגרציה $\mu(x)$ שכפל בו יהפוך את המד"ר למדוייקת.

שלבי התהליך:

1. יש גורם אינטגרציה $\mu(x)$ אם הביטוי $\frac{P_y - Q_x}{Q}$ אינו תלוי ב- y .
2. במקרה זה, גורם האינטגרציה הוא $\mu(x) = e^{\int \frac{P_y - Q_x}{Q} dx}$.
3. נכפול בגורם האינטגרציה, ונוודא שקיבלנו מד"ר מדוייקת (לא חובה מתמטית, אבל מומלץ מאד).
4. נפתור את המד"ר המדוייקת שקיבלנו.

בעיית קושי למד"ר מסדר ראשון – מציאת פונקציה y המקיימת את המד"ר $y' = f(x, y)$ וכן את תנאי ההתחלה $y(x_0) = y_0$.

המשוואה האינטגרלית – בעיית הקושי שקולה למשוואה האינטגרלית $y(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(t, y(t)) dt$.

משפט הקיום והיחידות – תהי $f(x, y)$ רציפה ובעלת נגזרת חלקית f_y רציפה בתחום $|x - x_0| \leq a, |y - y_0| \leq b$. נסמן ב- M את החסם של $|f(x, y)|$ בתחום, ונסמן $a' = \min\left\{a, \frac{b}{M}\right\}$.

אזי קיים פתרון יחיד y לבעיית הקושי $y' = f(x, y)$ עם תנאי ההתחלה $y(x_0) = y_0$ בתחום $|x - x_0| \leq a'$.

חלק ב' – נוסחאות פיזיקליות בסיסיות:

משמעות הנגזרות –

1. $y(t)$ מיקום
2. $v(t) = y'(t)$ מהירות
3. $a(t) = y''(t)$ תאוצה

החוק השני של ניוטון - $F = ma$ כאשר F הוא סכום הכוחות, m היא המסה של הגוף, וכן a הוא התאוצה של הגוף

כוח המשיכה של כדור הארץ – עבור גוף "קרוב" לפני כדור הארץ נניח כי כוח המשיכה הוא mg כאשר m היא המסה של הגוף וכן g הוא קבוע תאוצת הכובד של כדור הארץ ($g \approx 9.82 \text{ m/sec}^2$).

כוח קפיץ – קפיץ בעל קבוע קפיץ k מפעיל כוח פרופורציונלי למרחק מנקודת הרפיון בכיוון ההפוך.

אם y הוא המיקום ביחס לנקודת הרפיון, אז הקפיץ יפעיל כוח של $-ky$.

חלק ג' – מד"ר מסדר גבוה:

הורדת סדר למד"ר מסדר שני ללא המשתנה – עבור מד"ר מהצורה $y'' = f(y, y')$

1. נחפש פונקציה $p(y)$ עבורה $p'p = f(p, y)$

2. נחפש פונקציה y המקיימת $y' = p(y)$.

מד"ר לינארית – מד"ר מהצורה $y^{(n)} + a_{n-1}(x)y^{(n-1)} + \dots + a_1(x)y' + a_0(x)y = b(x)$ נקראת מד"ר לינארית מסדר n . אם $b(x) = 0$ המד"ר נקראת הומוגנית.

בעיית קושי למד"ר לינארית – מציאת פונקציה המקיימת את המד"ר הלינארית מסדר n ואת תנאי ההתחלה

$$y(x_0) = b_0, y'(x_0) = b_1, \dots, y^{(n-1)}(x_0) = b_{n-1}$$

משפט קיום ויחידות – אם המקדמים $a_i(x), b(x)$ רציפים בקטע I אזי קיים פתרון יחיד בקטע I המקיים את בעיית הקושי.

מרחב הפתרונות – מרחב הפתרונות למד"ר הלינארית ההומוגנית מסדר n עם מקדמים רציפים הוא ממימד n .

פתרון כללי למד"ר לינארית – תהי מד"ר לינארית מסדר n עם מקדמים רציפים, יהיו y_1, \dots, y_n בסיס למרחב הפתרונות של המד"ר ההומוגנית ויהי y_p פתרון פרטי למד"ר האי הומוגנית. אזי הפתרון הכללי למד"ר הוא

$$y = y_p + c_1 y_1 + \dots + c_n y_n$$

הורונסקיאן – עבור הפונקציות y_1, \dots, y_n נגדיר את הורונסקיאן

$$W = \det \begin{pmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{pmatrix}$$

תלות לינארית של פתרונות – תהי מד"ר לינארית מסדר n עם מקדמים רציפים בקטע I , ויהיו y_1, \dots, y_n פתרונות למד"ר.

אזי הפתרונות ת"ל אם ורק אם הורונסקיאן מתאפס בכל הקטע I .

מד"ר לינארית עם מקדמים קבועים – הפולינום האופייני של המד"ר $y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0 = b(x)$ הוא

$$p(x) = x^n + a_{n-1}x^{n-1} + \dots + a_1x + a_0$$

אם $\lambda \in \mathbb{R}$ שורש ממשי של הפולינום האופייני מריבוי k , אזי הוא תורם את הפתרונות

$$e^{\lambda x}, x e^{\lambda x}, \dots, x^{k-1} e^{\lambda x}$$

למד"ר ההומוגנית.

אם $\lambda = a \pm bi \in \mathbb{C}$ זוג שורשים מרוכבים של הפולינום האופייני מריבוי k כל אחד, אזי הם תורמים את הפתרונות

$$e^{ax} \cos(bx), e^{ax} \sin(bx), x e^{ax} \cos(bx), x e^{ax} \sin(bx), \dots, x^{k-1} e^{ax} \cos(bx), x^{k-1} e^{ax} \sin(bx)$$

למד"ר ההומוגנית.

שיטת הניחוש עבור מד"ר לינארית עם מקדמים קבועים – עבור המד"ר

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0 = (c_0 + c_1x + \dots + c_mx^m)e^{ax}$$

כאשר a שורש של הפולינום האופייני מריבוי k ננחש פתרון פרטי

$$y_p = x^k(d_0 + d_1x + \dots + d_mx^m)e^{ax}$$

עבור המד"ר

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0 = (c_0 + c_1x + \dots + c_mx^m)e^{ax} \cos(bx)$$

או המד"ר

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0 = (c_0 + c_1x + \dots + c_mx^m)e^{ax} \sin(bx)$$

כאשר $a \pm bi$ שורשים של הפולינום האופייני מריבוי k כל אחד ננחש פתרון פרטי:

$$y_p = x^k(d_0 + d_1x + \dots + d_mx^m)e^{ax} \cos(bx) + x^k(t_0 + t_1x + \dots + t_mx^m)e^{ax} \sin(bx)$$

שיטת וריאצית המקדמים בעזרת כלל קרמר למציאת פתרון פרטי – תהי מד"ר לינארית מסדר n עם מקדמים רציפים בקטע I :

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y' + a_0 = b(x)$$

ויהיו y_1, \dots, y_n פתרונות המהווים בסיס למרחב הפתרונות של המד"ר ההומוגנית. אזי הפונקציה

$$y_p = c_1(x)y_1(x) + \dots + c_n(x)y_n(x)$$

מהווה פתרון פרטי למד"ר אם לכל i מתקיים כי

$$c'_i(x) = \frac{\det(A_i)}{\det(A)}$$

כאשר

$$A = \begin{pmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \vdots & \vdots & \dots & \vdots \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 0 \\ b(x) \end{pmatrix}$$

וכן A_i היא המטריצה המתקבלת מ A ע"י החלפת העמודה i בעמודה

טורי טיילור –

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^n, \quad a_n = \frac{y^{(n)}(0)}{n!}$$

$$e^x = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n!},$$

$$\frac{1}{1-x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n,$$

$$\sin(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n x^{2n+1}}{(2n+1)!},$$

$$\cos(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n x^{2n}}{(2n)!}$$

מערכת מד"ר – עבור מערכת מד"ר מהצורה $\vec{y}^{(n)} = A\vec{y}$, כאשר v_1 ו"ע עם ע"ע מתאים λ_1 של המטריצה $A \in \mathbb{R}^{n \times n}$

ננחש פתרון $\vec{y} = f \cdot v_1$, ונקבל כי הוא אכן פתרון אם $f^{(n)} = \lambda_1 f$.

משוואת אוילר – משוואת אוילר הומוגנית היא משוואה לינארית מהצורה

$$a_n x^n y^{(n)} + \dots + a_1 x y' + a_0 y = 0$$

על מנת למצוא את הפתרונות של משוואת אוילר הומוגנית נבצע את השלבים הבאים:

1. נציב $y = x^r$ במשוואה, נצמצם את x^r ונקבל את המשוואה האינדנציאלית.
2. אם $r \in \mathbb{R}$ שורש מריבוי k של המשוואה האינדנציאלית, נקבל את הפתרונות $x^r, \ln(x) x^r, \dots, (\ln(x))^{k-1} x^r$
3. אם $a \pm bi \in \mathbb{C}$ שורשים מריבוי k כל אחד של המשוואה האינדנציאלית נקבל את הפתרונות $x^a \cos(b \ln(x)), x^a \sin(b \ln(x)), \ln(x) x^a \cos(b \ln(x)), \ln(x) x^a \sin(b \ln(x)), \dots, (\ln(x))^{k-1} x^a \cos(b \ln(x)), (\ln(x))^{k-1} x^a \sin(b \ln(x))$

חלק ד' – התמרת לפלס והדלתא של דירק:

$$\mathcal{L}(y) = \int_0^\infty e^{-st} y(t) dt - \text{התמרת לפלס}$$

התמרות לפלס ידועות –

$$\mathcal{L}(1) = \frac{1}{s}$$

$$\mathcal{L}(t^n) = \frac{n!}{s^{n+1}}$$

$$\mathcal{L}(\sin(at)) = \frac{a}{s^2 + a^2}$$

$$\mathcal{L}(\cos(at)) = \frac{s}{s^2 + a^2}$$

$$\mathcal{L}(e^{at}) = \frac{1}{s - a}$$

$$\mathcal{L}(\delta(t - a)) = e^{-sa}$$

תכונות התמרת לפלס –

יחידות –

אם y_1, y_2 רציפות וכן $\mathcal{L}(y_1) = \mathcal{L}(y_2)$ אזי $y_1 = y_2$.

לינאריות –

$$\mathcal{L}(y_1 + ay_2) = \mathcal{L}(y_1) + a\mathcal{L}(y_2)$$

התמרת הנגזרת הראשונה –

$$\mathcal{L}(y') = s\mathcal{L}(y) - y(0)$$

התמרת הנגזרת –

$$\mathcal{L}(y^{(n)}) = s^n \mathcal{L}(y) - s^{n-1}y(0) - \dots - sy^{(n-2)}(0) - y^{(n-1)}(0)$$

נגזרת ההתמרה –

$$\mathcal{L}(ty) = -F'(s)$$

הזזה של המשתנה s – אם $F(s) = \mathcal{L}(y)$ אזי

$$F(s - a) = \mathcal{L}(e^{at}y(t))$$

הזזה של המשתנה t – אם $F(s) = \mathcal{L}(y)$ אזי

$$e^{-as}F(s) = \mathcal{L}(u(t - a)y(t - a))$$

כאשר $u(t)$ היא פונקציית המדרגה:

$$u(t) = \begin{cases} 1 & t \geq 0 \\ 0 & t < 0 \end{cases}$$