

Oscilații armonice cu forța de rezistență a aerului

Negru Mihai

Martie 2022

Cuprins

1	Prezentarea lucrării	3
1.1	Tematica lucrării	3
1.2	Subiectul lucrării	3
1.3	Abordarea lucrării	3
2	Fenomenul Fizic	4
2.1	Descrierea fenomenului fizic	4
2.2	Abordarea matematică a fenomenului	5
3	Rezolvarea analitică a problemei	6
3.1	Proprietăți de bază pentru rezolvarea ecuațiilor diferențiale liniare	6
3.2	Rezolvare ecuație diferențială	7
3.3	Reprezentarea grafică a soluției	8
4	Rezolvarea numerică a problemei	9
4.1	Metoda lui Euler pentru ecuații diferențiale	9
4.2	Rezolvarea ecuației diferențiale	10
4.3	Reprezentarea grafică a soluției	11
5	Metoda Analitică vs Metoda Numerică	12
5.1	Tabelul de valori generate pentru ambele metode	12
5.2	Calcularea erorilor valorilor generate	13
6	Concluzia	13
6.1	Analiza datelor și explicarea erorilor	13

1 Prezentarea lucrării

1.1 Tematica lucrării

În această lucrare vom aborda un fenomen fizic mecanic cunoscut de orice persoană, pentru a întări cunoștințele în rezolvarea ecuațiilor diferențiale cu coeficienți reali prin metode analitice dar și prin metode numerice. Totodată prin această lucrare vă veți dezvolta simțul fizic pentru perceperea lucrurilor și fenomenelor înconjurătoare, veți observa în deaproape aplicațiile ecuațiilor diferențiale în viața de zi cu zi, veți face distincția dintre mai multe metode de rezolvare și abordare a problemelor din aceeași clasă cu problema prezentată în lucrare.

1.2 Subiectul lucrării

În mare parte lucrarea se axează pe înțelegerea cititorului a metodelor de rezolvare, să poată face diferența dintre rezolvarea unei metode analitice și cea numerice, să poată decide dacă se merită o rezolvare analitică, lungă, anevoioasă, cu posibile erori de calcul sau pur și simplu neatenție, versus o metodă care pentru o anumită condiție, rezolvă ecuația diferențială cu eroare de marjă aproximativ nesemnificativă. Totodată pentru unele ecuații sau în jurul unor alte condiții este mai bine să folosim o metodă analitică a problemei, totuși să nu uităm că sistemele de calcul (calculatoarele) nu pot păstra o infinitate de zerouri în baza lor de date, astfel și aceste sisteme fac niște aproximări și atunci se pune întrebarea de ce să nu rezolvăm o problemă mai simplă, unde sistemul de calcul face toată rutina pentru tine.

1.3 Abordarea lucrării

Inceput: Lucrarea este scrisă în 5 capitole. Primul capitol descrie fenomenul fizic în limbaj matematic, al doilea capitol prezintă o abordare matematică precisă pentru rezolvarea ecuației diferențiale cu metode analitice cunoscute și o metodă numită transformarea Laplace.

Analiză: Mai apoi vom încerca rezolvarea ecuației diferențiale prin renumita metodă a lui Euler pentru aproximarea soluției ecuației diferențiale.

Final: Ultimele capitole se axează pe diferența și compararea dintre rezolvarea metodelor analitice și numerice, încheindu-se cu o concluzie de rigoare.

2 Fenomenul Fizic

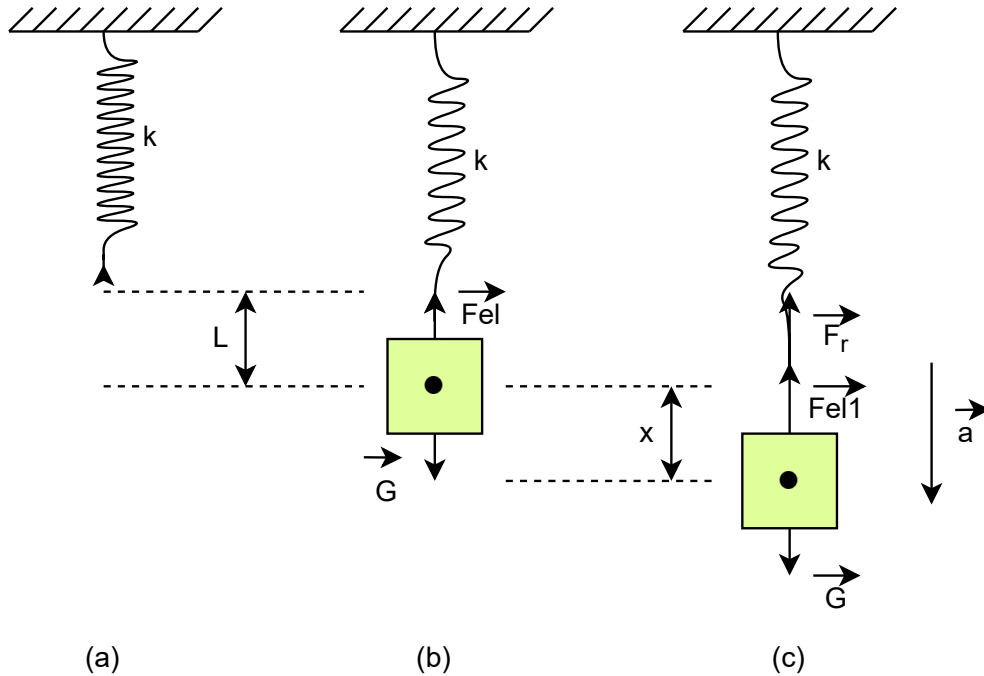


Figura 1: Oscilații armonice

2.1 Descrierea fenomenului fizic

După cum putem observa în figura 1 (a) avem un resort ce se atâră de un stativ necuplat cu nici o masă care are constanta de elasticitate k . În figura 1 (b) vom atârna de resort o greutate de masă m și acest corp va crea o deformare egală cu l , iar apoi imprimăm o forță ceea ce va conduce la o nouă deformare egală cu x . În cele ce urmează vom încerca să aflăm o relație ce leagă deformarea nou imprimată x de sistemul descris mai sus, iar mai apoi vom încerca să aflăm dependența deformăției în funcție de timp $x(t)$ prin metode de bază și metode avansate.

2.2 Abordarea matematică a fenomenului

În figura 1 (b) corpul se află într-o poziție de echilibru și atunci scriind legea a II-a al lui Newton obținem $\vec{F}_{el} + \vec{G} = 0$, iar din figura 1 (c) obținem relația $\vec{F}_{el1} + \vec{F}_r + \vec{G} = m\vec{a}$, atunci lucrul nostru de ingineri devotați este să rezolvăm sistemul:

$$\begin{cases} \vec{F}_{el} + \vec{G} = 0 \\ \vec{F}_{el1} + \vec{F}_r + \vec{G} = m\vec{a} \end{cases} \quad (1)$$

Vom proiecta pe axa paralelă cu accelerația și orientată la fel ca accelerația:

$$\begin{cases} -F_{el} + G = 0 \\ -F_{el1} - F_r + G = ma \end{cases} \quad (2)$$

Cum forța elastică în cazul (b), conform legii lui Hooke este $F_{el} = kl$ și în cazul (c) $F_{el1} = k(x + l)$, iar forța de rezistență a aerului $F_r \sim v$, înseamnă că $F_r = \beta v$, unde β este un coeficient real. Atunci sistemul anterior rezultă:

$$\begin{cases} -kl + mg = 0 \\ -k(x + l) - \beta v + mg = ma \end{cases} \quad (3)$$

Combinând cele două ecuații, trecând toți membri în partea dreaptă și împărțind la masa corpului m care este diferită de zero, oricare ar fi corpul suspendat, rezultă ecuația:

$$a + \frac{\beta}{m}v + \frac{k}{m}x = 0 \quad (4)$$

Trecând accelerația, viteza în derivate ale distanței față de timp obținem următorul rezultat:

$$\ddot{x}(t) + \frac{\beta}{m}\dot{x}(t) + \frac{k}{m}x(t) = 0 \quad (5)$$

În următoarele capitole vom vedea cum putem rezolva această ecuație diferențială liniară de gradul 2 cu coeficienți reali prin 2 metode, analitică și numerică.[6] Totodată vom trece și prin niște noțiuni de bază pentru rezolvarea ecuațiilor diferențiale de acest gen și vom parcurge mici noțiuni despre transformata Laplace care facilitează calculul de ecuații diferențiale liniare de orice grad.

3 Rezolvarea analitică a problemei

În această capitol ne vom axa pe rezolvarea ecuației diferențiale liniară omogenă de gradul 2 cu coeficienți reali, unde $\mathbf{a}, \mathbf{b} \in \mathbf{R}$

$$\ddot{x} + a\dot{x} + bx = 0$$

3.1 Proprietăți de bază pentru rezolvarea ecuațiilor diferențiale liniare

Vom căuta o soluție de forma $x(t) = e^{\lambda t}$, $\lambda \in \mathbf{R}$, atunci rezultă $x'(t) = \lambda e^{\lambda t}$ și $x''(t) = \lambda^2 e^{\lambda t}$, înlocuind în ecuația de mai sus, obținem:

$$\lambda^2 e^{\lambda t} + a\lambda e^{\lambda t} + be^{\lambda t} = 0$$

Cum $e^{\lambda t} \neq 0$, $(\forall) t \in \mathbf{R}$ putem împărți întreaga ecuație cu $e^{\lambda t}$:

$$\lambda^2 + a\lambda + b = 0$$

Această ecuație poartă numele de *ecuația caracteristică* a ecuației diferențiale din care vom distinge acum 3 cazuri esențiale:

1. $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbf{R}$, $\lambda_1 \neq \lambda_2$
2. $\lambda_1 = \lambda_2 = \lambda$, $\lambda \in \mathbf{R}$
3. $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbf{C}$, $\lambda_1 = \bar{\lambda}_2$

Pentru cazul no. 1:

$$x(t) = C_1 e^{\lambda_1 t} + C_2 e^{\lambda_2 t}, \quad C_1, C_2 \in \mathbf{R}$$

Pentru cazul no. 2:

$$x(t) = C_1 e^{\lambda_1 t} + C_2 t e^{\lambda_2 t}, \quad C_1, C_2 \in \mathbf{R}$$

Pentru cazul no. 3:

$$x(t) = C_1 e^{\alpha t} \cos \beta t + C_2 e^{\alpha t} \sin \beta t, \quad C_1, C_2 \in \mathbf{R},$$

unde pentru numere complexe $\lambda = \alpha + \beta i$

3.2 Rezolvare ecuație diferențială

Fie $x(0) = x_0$, $v(0) = v_0$, $2\alpha = \frac{\beta}{m}$, $\omega^2 = \frac{k}{m}$

Rezultă următoarea ecuație caracteristică: $\lambda^2 + 2\alpha\lambda + \omega^2 = 0 \Rightarrow$
 $\Rightarrow \Delta = 4(\alpha^2 - \omega^2)$

1. $\Delta > 0 \Leftrightarrow \alpha^2 > \omega^2 \Rightarrow$

$$\lambda_{1,2} = \frac{-2\alpha \pm 2\sqrt{\alpha^2 - \omega^2}}{2} \Rightarrow$$

$$\lambda_{1,2} = -\alpha \pm \sqrt{\alpha^2 - \omega^2} \Rightarrow$$

$$x(t) = C_1 e^{\lambda_1 t} + C_2 e^{\lambda_2 t}$$

Din condițiile inițiale rezultă că:

$$\begin{cases} x(0) = x_0 = C_1 + C_2 \\ v(0) = v_0 = C_1 \lambda_1 + C_2 \lambda_2 \end{cases}$$

Iar rezolvând acest sistem foarte simplu obținem:

$$\begin{cases} C_1 = \frac{\lambda_2 x_0 - v_0}{\lambda_2 - \lambda_1} \\ C_2 = \frac{\lambda_1 x_0 - v_0}{\lambda_1 - \lambda_2} \end{cases}$$

2. $\Delta = 0 \Leftrightarrow \alpha^2 = \omega^2 \Rightarrow \lambda = -\alpha \in \mathbf{R} \Rightarrow$

$$x(t) = C_1 e^{-\alpha t} + C_2 t e^{-\alpha t}$$

Din condițiile inițiale rezultă că:

$$\begin{cases} C_1 = x_0 \\ C_2 = v_0 + \alpha x_0 \end{cases}$$

Atunci funcția $x(t)$ cuprinde forma:

$$x(t) = e^{-\frac{\beta}{2m}t} \left[x_0 + \left(v_0 + \frac{\beta}{2m} x_0 \right) t \right]$$

$$3. \Delta < 0 \Leftrightarrow \alpha^2 < \omega^2 \Rightarrow$$

$$\lambda_{1,2} = \frac{-2\alpha \pm 2\sqrt{\alpha^2 - \omega^2}}{2} \Rightarrow$$

$$\lambda_{1,2} = -\alpha \pm i\sqrt{\omega^2 - \alpha^2} \Rightarrow$$

$$x(t) = e^{-\alpha t}[C_1 \cos \sqrt{\omega^2 - \alpha^2}t + C_2 \sin \sqrt{\omega^2 - \alpha^2}t]$$

Prin formulele de adunare pentru sinus și cosinus putem rescrie funcția astfel:

$$x(t) = Ae^{-\alpha t} \sin(\sqrt{\omega^2 - \alpha^2}t + \phi)$$

unde $A = \sqrt{C_1^2 + C_2^2}$ și $\phi = \arctan \frac{C_1}{C_2}$. Din condițiile inițiale ale problemei obținem:

$$\begin{cases} C_1 = x_0 \\ C_2 = \frac{v_0 + \alpha x_0}{\sqrt{\omega^2 - \alpha^2}} \end{cases}$$

3.3 Reprezentarea grafică a soluției

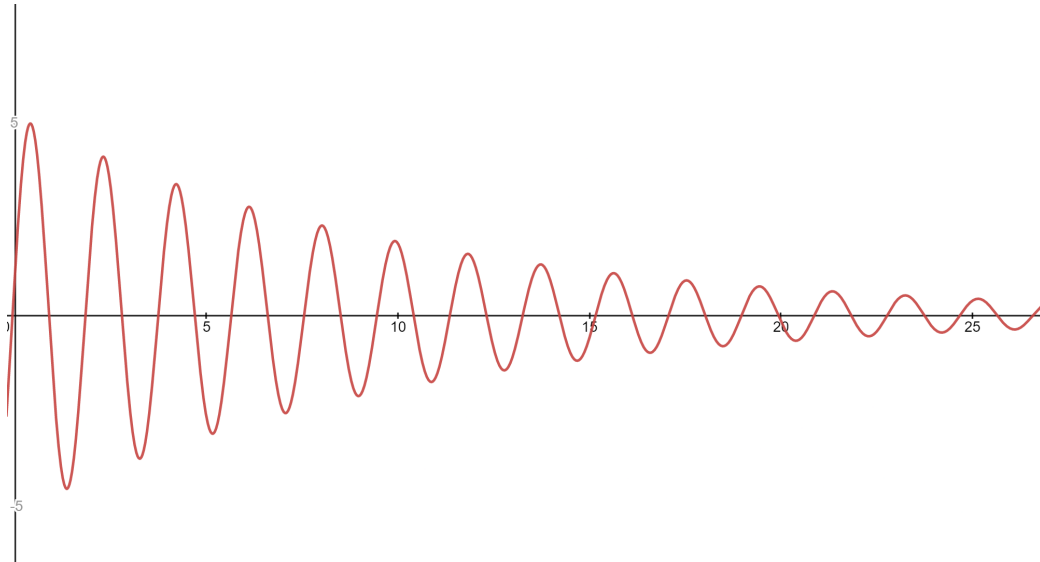


Figura 2: $\Delta < 0$

4 Rezolvarea numerică a problemei

Metoda pentru metoda lui Euler [2] se bazează pe aproximarea diferențialei, astfel se alege un $\Delta t \approx 0$, care pentru unele date de intrare, nu generează o eroare mare în datele de ieșire. În această lucrare nu ne propunem să demonstrăm regula după care aproximăm diferențiala, ci să observăm cum pentru un anumit pas pentru timp t se modifică valorile funcției $x(t)$

4.1 Metoda lui Euler pentru ecuații diferențiale

Vom considera ecuația noastră diferențială de mai sus și vom exprima derivata de 2 ori ca funcție de prima derivată și însuși funcția propriu-zisă:

$$\ddot{x} = f(x, \dot{x})$$

Această rescriere ne conduce la rezolvare următorului sistem de ecuații diferențiale:

$$\begin{cases} \dot{x} = v \\ \dot{v} = f(x, v) \end{cases}$$

Dacă considerăm un $\Delta t \approx 0$, putem aproxima derivate astfel:

$$\begin{cases} \frac{\Delta x}{\Delta t} = v \\ \frac{\Delta v}{\Delta t} = f(x, v) \end{cases}$$

Ținând cont că $\Delta x = x_{k+1} - x_k$, obținem următoarele relații:

$$\begin{cases} x_{k+1} = x_k + v_k \Delta t \\ v_{k+1} = v_k + f(x_k, v_k) \Delta t \end{cases}$$

În cele ce urmează vom vedea metoda lui Euler în acțiune pentru cazul când $\Delta < 0$, adică rezistența mediului (în cazul nostru aerul) este aproape nesemnificativă, dar cu toate acestea va provoca o funcție extrem de drăguță. Pentru metoda lui Euler vom folosi un pas de $\Delta t = 0,0001$, codul fiind implementat în sistemul de calcul MATLAB.

4.2 Rezolvarea ecuației diferențiale

```
delta_t = 0.0001;
t = 0 : delta_t : 10;

x = zeros(1, length(t));
v = zeros(1, length(t));

x(1) = 1.; % deplasarea initiala
v(1) = 3.; % viteza initiala
b = 0.5; % coeficientul de proportionalitate
m = 1.; % masa greutatii
k = 6.; % constanta de elasticitate

depl_x = @(x, v) -b/m*v - k/m*x;

for i = 1 : length(t) - 1
    x(i+1) = x(i) + delta_t * v(i);
    v(i+1) = v(i) + delta_t * depl_x(x(i), v(i));
end

plot(t, x, 'r-');
xlabel('t,s');
ylabel('x0 = 1, v0 = 3, b = 0.5, m = 1, k = 6');
legend('deplasarea');
axis([0, 10, -1.2, 1.7]);
grid('on');
title('Graficul oscilatiilor armonice');
```

Figura 3: Metoda lui Euler: MATLAB

Pentru acest mic programel vom calcula funcția *deplasare* pe intervalul $[0, 10]$ cu pasul $\Delta t = 0.0001$, apoi vom inițializa datele inițiale și vom calcula componentele principale necesare pentru a putea calcula funcția. Cu ajutorul formulei aflate mai sus.

4.3 Reprezentarea grafică a soluției

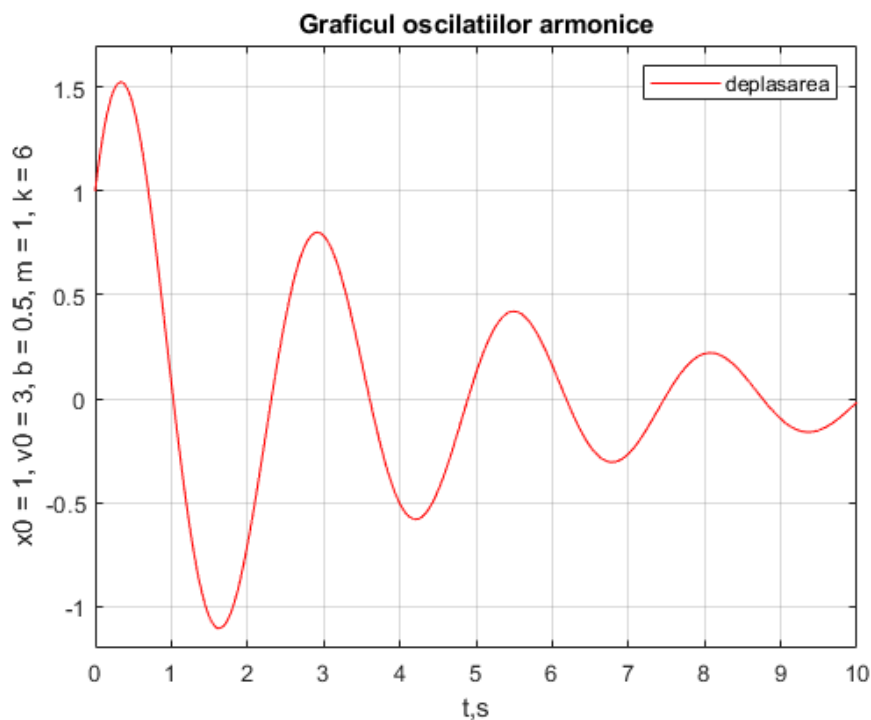


Figura 4: Metoda lui Euler: Grafic

Dacă comparăm Figura 4 cu Figura 2 vom observa că acestea au aceleași forme, clar lucru diferențiază prin valorile inițiale, dar din punct de vedere al analizei matematice acestea sunt identice, în cele ce urmează vom observa diferența în valori dintre metoda analitică și metoda numerică de rezolvare a ecuației diferențiale.

5 Metoda Analitică vs Metoda Numerică

În această secțiune vom prezenta 2 coloane cu date pentru valorile obținute pentru deplasare, cu ajutorul metodei analitice și cu ajutorul metodei numerice. Aceste date sunt generate de MATLAB.

5.1 Tabelul de valori generate pentru ambele metode

Tabelul de valori pentru funcția deplasare					
No.	V_T^i	V_A^i	V_T	ΔV	ϵ_V
1	1.002697	1.002697	8.328047	0.006851	0.082%
2	1.408086	1.408280			
3	0.077000	0.076943			
4	-1.049704	-1.050209			
5	-0.699516	-0.699841			
6	0.391316	0.391726			
7	0.783202	0.783878			
8	0.172422	0.172456			
9	-0.504907	-0.505585			
10	-0.441906	-0.442405			
11	0.123982	0.124305			
12	0.419695	0.420387			
13	0.159149	0.159307			
14	-0.229894	-0.230427			
15	-0.264013	-0.264505			
16	0.018187	0.018344			
17	0.216694	0.217235			
18	0.117861	0.118072			
19	-0.096953	-0.097290			
20	-0.150861	-0.151261			

5.2 Calcularea erorilor valorilor generate

Pentru tabelul de mai sus V_T^i reprezintă datele generate după formula aflată analitic (True Values), V_A^i reprezintă datele generate după formula aflată numeric (Approximated Values), V_T este valoarea medie absolută a valorilor obținute analitic. ΔV reprezintă diferența medie dintre fiecare date obținute analitic și numeric, iar în final ϵ_V este eroarea de calcul a valorilor obținute numeric.

- Vom calcula V_T ca o sumă maximizată pentru a nu obține pentru unele cazuri particulare valoarea zero

$$V_T = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n |V_T^i|$$

- La fel ca pentru V_T vom calcula ΔV ca o sumă maximizată la fel ca să nu obținem valoarea zero, fiindcă în datele propuse avem și valori negative

$$\Delta V = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n |V_T^i - V_A^i|$$

- Eroarea ϵ_V se va calcula așa cum se calculează în liceu, adică raportul dintre eroarea relativă și valoarea medie obținută

$$\epsilon_V = \frac{\Delta V}{V_T} * 100\%$$

- Pentru $n = 20$ vom obține datele noastre din tabelul de mai sus

6 Concluzia

6.1 Analiza datelor și explicarea erorilor

După cum putem observa în tabelul de valori am obținut o eroare de 0.82%, pasul pe care l-am folosit pentru aproximarea soluției a fost de $\Delta t = 0.0001$, în limbaj natural acest lucru s-ar traduce că am încercat să facem o aproximare exactă la primele 3 cifre după virgulă și am primit o eroare relativ mică, însă clar lucru pentru unele obiecte de studiu și această eroare este una mare. Deci revenim la concluzia că metoda lui Euler de aproximare a ecuațiilor diferențiale este bună în unele cazuri, din acest motiv există o mulțime de alte metode care fac același lucru însă care pentru un anumit set de date lucrează mai bine decât alte metode.

Bibliografie

- [1] Mingzhu Liu (2004) *Convergence and stability of the semi-implicit Euler method for a linear stochastic differential delay equation*, Elsevier B.V
- [2] Autar Kaw (2010) *Euler's Method for ordinary differential equations*, Luther Madison
- [3] Kendall Atkinson (2008) *Numerical solution of ordinary differential equations*, University of Iowa, Weimin Han, David Stewart
- [4] A. D., Seely, S (2000) *The Transforms and Applications Handbook: Second Edition*, Ed. Alexander D. Poularikas
- [5] Murray R. Spiegel, Ph.D. (1965) *Schaum's outline of theory and problems of laplace transforms*, McGraw-Hill. Inc
- [6] Joel L. Schiff (1999) *The Laplace Transform: Theory and Applications*, Springer
- [7] David Houcque (2005) *Introduction to matlab for engineering students*, Word Inc
- [8] Natick M. (2001) *Using Matlab*, The MathWorks Inc
- [9] Stormy Attaway (2009) *Matlab: A Practical Introduction to Programming and Problem Solving*, Elsevier
- [10] Christos Xenophontos (2007) *A Beginner's Guide to MATLAB*, The MathWorks Inc
- [11] Paul Strode (2015) *Data and Error Analysis in Science A Beginner's Guide*, Ann Brokaw
- [12] Georg Fantner (2013) *A brief introduction to error analysis and propagation*, The MathWorks Inc
- [13] Matthias Hengsberger (2021) *Data and error calculus, PHY112/122 – Praktikum zur Physik I/II*, HS 2020/FS
- [14] Dr. James E. Parks (2000) *The Simple Pendulum*, James Parks
- [15] Millard F. Beatty, Jr (2006) *Principles of Engineering Mechanics, Volume 2, Dynamics- The Analysis of Motion*, Angelo Miele