

# เส้นผ่านจุดยอดของการสั่นสะเทือนอิสระ แบบหน่วงน้อย

## The Curves through Extrema of an Underdamped Free Vibration

สมิทธ์ เอี่ยมสอาด  
เมธี ใบงาม

ภาควิชาวิศวกรรมเครื่องกล  
มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีมหานคร  
51 ถ.เชื่อมสัมพันธ์ หนองจอก  
กรุงเทพ 10530

งานวิจัยฉบับนี้เป็นการศึกษาถึง เส้นกราฟที่ลากตัดผ่านจุดยอดของสมการการเคลื่อนที่ในกรณีของการสั่นสะเทือนอิสระแบบความหน่วงน้อย (Underdamped) กราฟที่ลากตัดผ่านจุดยอดนี้จะต่างจากเส้นกรอ (Envelope) ซึ่งแสดงกันโดยทั่วไป

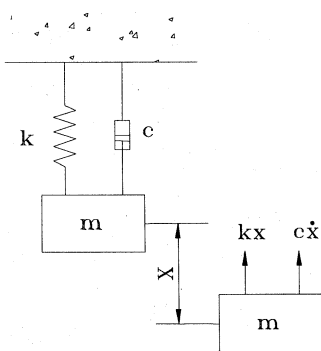
*This research studies the curves that pass through the extrema of an underdamped free vibration motion. These curves are different from the envelope curves usually shown in text books*

### 1. บทนำ

โดยทั่วไปแล้วทฤษฎีของการสั่นสะเทือนอิสระในกรณีของค่าความหน่วงน้อย มีมาเป็นเวลานานแล้วและได้แสดงไว้ในหนังสือทั่วไป [1,2,3,4] ซึ่งทราบดีว่ากราฟของการเคลื่อนที่ของกรณีความหน่วงน้อยจะมีค่าลดลงเรื่อยๆภายใต้เส้นกรอ (Envelope) แบบฟังก์ชัน เอกซ์โพเนนเชียล (exponential function) แต่ในหนังสือทั่วไป จะชี้แนะว่าเส้นกรอนี้เป็นเส้นกราฟที่ผ่านจุดยอดด้วยซึ่งไม่ถูกต้องโดยในบทความฉบับนี้จะได้แสดงสมการของเส้นกราฟที่ตัดผ่านจุดยอด ของสมการการเคลื่อนที่  $x(t)$

### 2. สมการการเคลื่อนที่

พิจารณาจากระบบ ที่มีมวลสาร  $m$  ที่ต่อเข้ากับสปริงที่มีค่า  $k$  และตัวหน่วงที่มีความหนืด  $c$  โดยมีระยะยัดเป็น  $x$  ที่มีมวลสารกระทำกับระบบ ดังในรูป 2.1



รูปที่ 2.1 แสดง ระบบที่ประกอบด้วยมวลสาร  $m$  ต่อเข้ากับสปริงที่มีค่า  $k$  และตัวหน่วงที่มีความหนืด  $c$  และมีระยะยัดเป็น  $x$  โดยไม่มีแรงภายนอกมากระทำ

ถ้ากำหนดให้  $x$  เป็นการเคลื่อนที่จากสภาวะสมดุลเราสามารถเขียนสมการการเคลื่อนที่ ในกรณีที่ไม่มีแรงภายนอกมากระทำกับระบบ ได้ อยู่ในรูปของ [3,4]

$$m \cdot \ddot{x} + c \cdot \dot{x} + k \cdot x = 0 \quad (2.1)$$

เมื่อจุดเหนือฟังก์ชันหมายถึงอนุพันธ์เมื่อเทียบกับเวลาและถ้าหารด้วยมวล  $m$  ตลอดจะสามารถเขียนสมการ (2.1) ได้ในรูป

$$\ddot{x} + 2\zeta \cdot \omega_n \cdot \dot{x} + \omega_n^2 \cdot x = 0 \quad (2.2)$$

เมื่อ  $\zeta$  เป็นอัตราส่วนของค่าตัวหน่วง (Damping ratio) ซึ่งมีค่าจำกัดความดังนี้

$$\zeta = \frac{c}{2 \cdot m \cdot \omega_n} \quad (2.3)$$

และ  $\omega_n$  คือความถี่ธรรมชาติของการสั่นสะเทือนแบบไม่มีตัวหน่วงซึ่งมีค่า

$$\omega_n^2 = \frac{k}{m} \quad (2.4)$$

ฟังก์ชันการเคลื่อนที่  $x(t)$  สามารถหาได้โดยง่ายในกรณีที่  $\zeta$  มีค่าต่างๆกัน ในบทความนี้จะเจาะพิจารณาเฉพาะ ในกรณีที่  $\zeta < 1$  ซึ่งเรียกกรณีนี้ว่า ความหน่วงน้อย (Underdamped) ผลลัพธ์ฟังก์ชันการเคลื่อนที่  $x(t)$  สามารถเขียนอยู่ในรูป [3]

$$x(t) = e^{-\zeta \cdot \omega_n \cdot t} \cdot (A_1 \cdot \sin \omega_d \cdot t + A_2 \cdot \cos \omega_d \cdot t)$$

หรือ

$$x(t) = e^{-\zeta \cdot \omega_n \cdot t} \cdot (A \cdot \sin \omega_d \cdot t + \phi) \quad (2.5)$$

เมื่อ  $\phi$  คือมุมเฟส (Phase angle)  $A$  เป็นค่าคงที่และ  $\omega_d$  คือค่าความถี่การสั่นสะเทือนแบบมีค่าตัวหน่วงซึ่งมีความสัมพันธ์กับ  $\omega_n$  ตามสมการ

$$\omega_d = \omega_n \sqrt{1 - \zeta^2} \quad (2.6)$$

ค่าคงที่ของ  $(A_1, A_2)$  หรือ  $(A, \phi)$  สามารถหาได้จากค่าเริ่มต้น ( $t=0$ ) เช่น

$$\begin{aligned} x(0) &= x_0 \\ \dot{x}(0) &= v_0 \end{aligned} \quad (2.7)$$

ค่าคงที่คือ

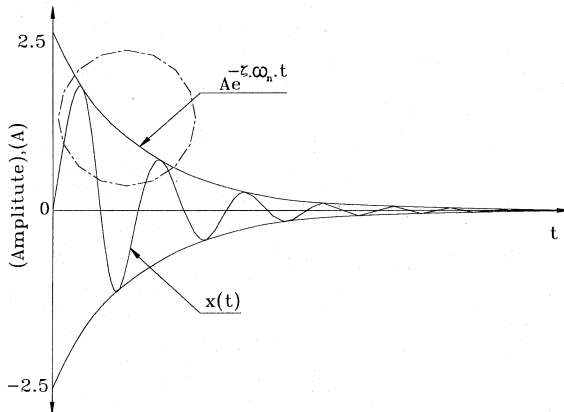
$$\begin{aligned} A_1 &= x_0 \\ A_2 &= \frac{v_0 + x_0 \cdot (\zeta \cdot \omega_n)}{\omega_d} \end{aligned} \quad (2.8)$$

และ

$$A = \sqrt{x_o^2 + \left( \frac{x_o + \zeta \omega_n x_o}{\omega_d} \right)^2}$$

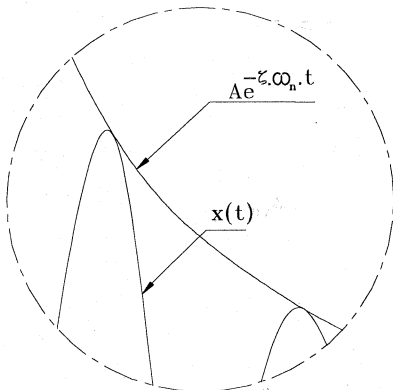
$$\phi = \tan^{-1} \left( \frac{x_o \omega_d}{x_o + \zeta \omega_n x_o} \right) \quad (2.9)$$

ตัวอย่างการเคลื่อนที่ในสมการ (2.5) สามารถแสดงเป็นกราฟได้ดัง  
ในรูป 2.2 สำหรับในกรณีนี้  $\zeta = 0.2$   $\phi = 0$  และ  $A = 2.5$  ในรูปได้  
แสดงกราฟของ  $Ae^{-\zeta \omega_n t}$  และกราฟของ  $x(t)$  จากสมการที่ (2.5)  
รูปที่ 2.2 แสดงกราฟของฟังก์ชันการเคลื่อนที่  $x(t)$  ใน (2.5)



เส้นกราฟ  $Ae^{-\zeta \omega_n t}$  มักจะเรียกว่าเป็นเส้นกรอบหรือ Envelope  
ของการเคลื่อนที่และมักจะแสดงว่าจุดที่กราฟตัดผ่านจะเป็นจุดยอด  
ของ  $x(t)$  เมื่อเวลาเพิ่มขึ้นค่าสูงสุดของ  $x(t)$  ก็จะ ลดลง [1,2]

รูปที่ 2.3 แสดงภาพขยายของกราฟสมการเส้นกรอบ  $Ae^{-\zeta \omega_n t}$   
ที่วิ่งสัมผัสกราฟฟังก์ชัน  $x(t)$



แต่ในความเป็นจริง จะเห็นได้ชัดเจนจากรูปที่ 2.3 ว่ากราฟ  
 $Ae^{-\zeta \omega_n t}$  เป็นเส้นกรอบในลักษณะที่เป็นเส้นสัมผัสกับกราฟของ  $x(t)$   
โดยจุดที่สัมผัสถูกกำหนดโดยสมการ

$$\sin(\omega_d t + \phi) = \pm 1$$

หรือ

$$t = \frac{[(2n-1)\pi - \phi]}{\omega_d}, \quad n=1,2,\dots \quad (2.10)$$

ที่เวลาดังกล่าวใน (2.10) ไม่ใช่จุดสูงสุดหรือต่ำสุดของการเคลื่อนที่แม้  
ว่าในกรณีทั่วไป จะมีค่าใกล้เคียงกันมากก็ตาม [2]

ตำแหน่งที่  $x(t)$  มีค่าสูงสุดหรือต่ำสุดสามารถที่จะหาได้จากสมการ [5]

$$\frac{dx}{dt} = 0$$

โดยทำการแทนค่า  $x(t)$  จากสมการ (2.5) จะพบว่าค่าสูงสุดของ  $x(t)$   
จะเกิดขึ้นที่เวลา  $t$  ซึ่งเป็นผลลัพธ์ของสมการ

$$\tan(\omega_d t + \phi) = \frac{\omega_d}{\zeta \omega_n} = \frac{\sqrt{1-\zeta^2}}{\zeta} \quad (2.11)$$

นั่นคือค่าสูงสุดของฟังก์ชัน  $x(t)$  เกิดขึ้นที่จุด

$$t = \frac{1}{\omega_d} \left( \tan^{-1} \left( \frac{\sqrt{1-\zeta^2}}{\zeta} \right) - \phi \right) \quad (2.12)$$

จะเห็นได้ง่ายว่าเวลาที่มีการเคลื่อนที่มีค่าต่ำสุดหรือสูงสุดไม่ใช่  
เวลาที่เส้นกรอบ  $Ae^{-\zeta \omega_n t}$  สัมผัสกราฟของฟังก์ชันการเคลื่อนที่เนื่องจาก  
จุดที่สัมผัสเหล่านั้นค่า  $\sin(\omega_d t + \phi)$  เท่ากับ  $\pm 1$  ซึ่งหมายความว่าค่า  
 $\tan(\omega_d t + \phi)$  เท่ากับ  $\pm \infty$  ที่จุดเหล่านั้น แต่ในสมการ (2.11) ค่า  
 $\tan(\omega_d t + \phi)$  มีค่า  $\pm \infty$  เฉพาะในกรณี  $\zeta=0$  เวลาที่ค่าใน (2.12) สูงสุด  
จะมีหลายค่าและอยู่ห่างกัน  $\frac{\pi}{\omega_d}$  เนื่องจากคุณสมบัติของฟังก์ชัน

$\tan(\omega_d t + \phi)$  โดยที่การเคลื่อนที่จะเป็นค่าสูงสุดสลับกับค่าต่ำสุดไป  
เรื่อยๆ นั่นคือค่าสูงสุดใดๆหนึ่งจะอยู่ห่างกัน  $\frac{2\pi}{\omega_d}$  ซึ่งคือคาบของการ

เคลื่อนที่นั่นเอง ส่วนค่าต่ำสุดใดๆหนึ่งก็จะมีลักษณะทำนองเดียวกัน

เพื่อหาค่าฟังก์ชันการเคลื่อนที่ที่จุดยอด เราสังเกตว่าถ้า  
 $\tan \theta = \frac{\sin \theta}{\cos \theta}$  มีค่า  $\frac{\sqrt{1-\zeta^2}}{\zeta}$  ค่า  $\sin \theta$  จะสามารถหาได้โดยง่ายและมีค่า

$$\sin \theta = \pm \sqrt{1-\zeta^2} \quad (2.13)$$

ดังนั้นค่าฟังก์ชันการเคลื่อนที่ที่จุดยอดคือ

$$x(\bar{t}) = \pm Ae^{-\zeta \omega_n \bar{t}} \sqrt{1-\zeta^2} \quad (2.14)$$

เมื่อ  $\bar{t}$  คือเวลาที่จุดยอดใน (2.12)  $\theta = \omega_d \bar{t} + \phi$

เราสรุปจาก (2.14) ได้ว่าจุดยอดจะอยู่บนกราฟของฟังก์ชันในรูป

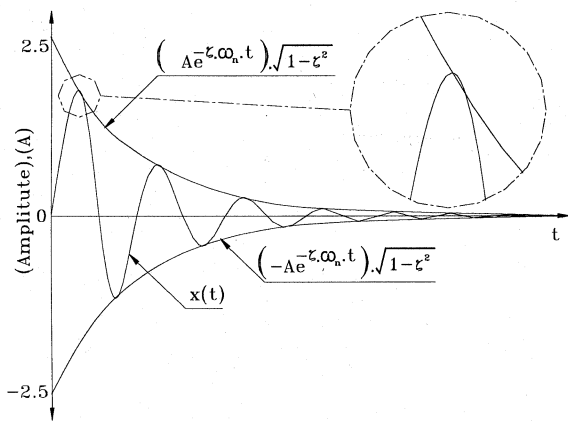
$$g(t) = \pm \beta e^{-\zeta \omega_n t} \quad (2.15)$$

เมื่อ

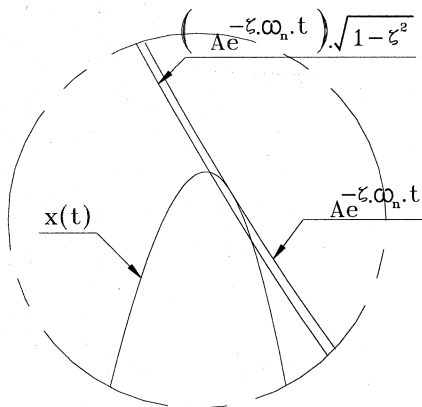
$$\beta = A\sqrt{1-\zeta^2} \quad (2.16)$$

เมื่อ  $\beta$  เป็นค่าคงที่ที่ได้จากความสัมพันธ์ทางเลขาคณิต

ในรูป 2.4 เราได้แสดงกราฟฟังก์ชันการเคลื่อนที่ที่มีค่าเช่น  
เดียวกับในรูป 2.3 แต่แสดงเส้นผ่านจุดยอดแทนเส้นกรอบ ส่วนความแตกต่าง  
ระหว่างผ่านจุดยอดและเส้นกรอบได้แสดงไว้ในภาพขยายในรูป 2.5



รูปที่ 2.4 แสดงกราฟที่ตัดผ่านจุดต่ำสุดและสูงสุดของการเคลื่อนที่



รูปที่ 2.5 แสดงรูปขยายของความแตกต่าง ของ เส้นกรอบ Envelope และ  $g(t)$  ที่ตัดผ่านจุดยอด ของ  $x(t)$

จากสมการที่ (2.16) ค่าความแตกต่างของ  $\beta$  และ  $A$  จะขึ้นอยู่กับค่าของ  $\zeta$  เมื่อ  $\zeta$  มีค่าเพิ่มขึ้น ค่าของ  $\beta$  และ  $A$  จะส่งผลให้ความแตกต่างของฟังก์ชัน  $x(t)$  และ  $g(t)$  ชัดเจนขึ้น

### 3. บทสรุป

จากรูปที่ 2.5 จะแสดงให้เห็นว่ากราฟที่ได้จากสมการที่ (2.15) และกราฟจากสมการเส้นกรอบ  $Ae^{-\zeta\omega_n t}$  เป็นกราฟที่แตกต่างกันซึ่งกราฟจากสมการเส้นกรอบจะเป็นกราฟที่ลากสัมผัสผ่านกราฟฟังก์ชัน  $x(t)$  แต่กราฟของฟังก์ชัน  $g(t)$  จะตัดผ่านจุดยอดของฟังก์ชัน  $g(t)$  โดยมีค่าคงที่คูณเข้ามาคือ  $\sqrt{1-\zeta^2}$

### เอกสารอ้างอิง

1. S.Graham Kelly , Fundamentals of mechanical vibrations, Mcgraw-Hill series in mechanicalengineering,1993 ( page 118-21 )
2. รศ.ดร. เดช พุทธเจริญทอง,การวิเคราะห์การสั่นสะเทือน (vibration analysis),ศูนย์สื่อเสริมกรุงเทพ,พิมพ์ครั้งที่5 2539

3. Daniel J. Inman Virginia Polytechnic Institute and State University ,Engineering vibration, Prentice- Hall 1996 (page 16-20)
4. William T. Thomson, Professor Emeritus, Theory of vibration with applications fourth edition , Chapman&Hall (page 28-33)
5. Sherman K. Stein , Anthony Barcellos ,Calculus and analytic geometry fifth edition , McGraw- Hellenic
6. Leonard Meirovitch , Virginia Polytechnic Institute and State University, Elements of vibration analysis second edition 1986 , McGraw-Hill Inc