周期的支点変位を受ける傾斜ケーブルの非線形応答解析

高橋和雄\*·山口健市\*\* HERATH. M. C. R\*\*\*

# Analysis on the Nonlinear Response of Inclined Cables Excited by Periodic Motions of Their Supports

by

## Kazuo TAKAHASHI\*, Ken-ichi YAMAGUCHI\*\* and HERATH. M. C. R\*\*\*

In the present paper, the nonlinear vibrations of inclined cables excited by periodic motions of their supports are studied. This paper deals with vibrations of inclined cables of cable-stayed bridges. Periodic motions of girders induce parametric vibrations and forced vibrations simultaneously. The coupled nonlinear ordinary differential equations in their first two modes are solved by the harmonic balance method and Runge-Kutta-Gill method. The influences of amplitudes of their supports, cable length, inclination angle and damping force on nonlinear response are established.

### 1. まえがき

ケーブルに現れる振動問題は,非常に多岐にわたり, 特に非線形振動は、興味深い現象が多くみられ注目さ れている。非線形現象の一つの例として、走行荷重な どによる斜張橋の桁が周期的振動を受けることによっ て支持ケーブルに振動が生じる、いわゆる係数励振 振動問題が挙げられる。この方面の研究は Kovacs<sup>1)</sup> によって開始され、その後著者らによって、ケーブル の支点が動かない場合2)と動きうる場合3)の線形解 析がなされている。さらに、Lilien<sup>4)</sup>によって斜張橋 の支持を対象とした詳しい検討がなされ、Pinto da Costa<sup>5)</sup>によって非線形振動解析が開始されている が、まだ、非線形連成振動まで評価するまでに至って いない。そこで、本研究においては、傾斜したケーブル が周期的な支点変位を受ける場合5)について2自由 度までを採用し、1次および2次振動の非線形連成項 を介して発生する分岐応答をケーブル長、ケーブルの 傾斜角および支点変位をパラメータとして解析する。

解析にあたっては,非線形運動方程式に調和バラン ス法を適用して,連立代数方程式に変換し,Newton-Raphson 法により解析解を求める。また,Runge-Kutta-Gill 法を適用した時間応答解析により解析解の 精度の検証を行う。

#### 2. 非線形運動方程式

ここで取り扱うケーブルは, Fig.1に示すように, 一端が周期的な支点変位を受ける傾斜ケーブルを対象 とする。

Fig. 1 に示すような周期的な支点変位 $X \sin \Omega t$  を受ける傾斜した偏平ケーブルの応答 $y \ge 1$ 次および2次振動を考慮して次のように仮定する<sup>5)</sup>。

$$y(x, t) = (X \sin \theta) \cdot \left(1 - \frac{x}{L}\right) \sin \Omega t$$
$$+ p_1(t) \sin \frac{\pi x}{L} + p_2(t) \sin \frac{2\pi x}{L}$$
(1)

平成8年4月26日受理

\*社会開発工学科(Department of Civil Engineering) \*\*P.S.(株)(PS Co.)

\*\*\*大学院修士課程社会開発工学専攻(Graduate Student, Department. of Civil Engineering)



Fig. 1 Geometry of a cable

ここに、 $L: f - \overline{\mathcal{I}} \mathcal{V} \mathcal{O} \mathcal{I} \mathcal{V} \mathcal{E}$ , X: 周期的な支点 $変位の振幅, <math>x: \mathcal{I} \mathcal{I} \mathcal{I} \mathcal{I} \mathcal{I} \mathcal{I} \mathcal{I}$ の仮感視,  $\Omega: 支点変位の$  $円振動数, <math>\theta: f - \overline{\mathcal{I}} \mathcal{V} \mathcal{O} ( \mathfrak{I} \mathfrak{A} \mathfrak{A} ), p_1, p_2: 1 次およ$  $び 2 次振動の時間関数, <math>y: f \in \mathcal{I} \mathcal{A}$ 。

ケーブルのひずみエネルギー,運動エネルギーおよ び重力のなす仕事を用いて,Hamiltonの原理を適用 し,さらに粘性減衰力を考慮すると,次のような連立 非線形常微分方程式が得られる<sup>5</sup>)。

$$\ddot{P}_{1} + 2 h_{1} \omega_{1} \dot{P}_{1} + \{ \omega_{1}^{2} + C_{1} \sin \omega \tau + C_{2} (\sin \omega \tau)^{2} \} P_{1} + C_{3} \left( P_{1}^{2} + \frac{4}{3} P_{2}^{2} \right)$$
(2)

$$+ \frac{4}{3}P_{1}^{3} + \frac{16}{3}P_{1}P_{2}^{2} = C_{4} \sin \omega \tau + C_{5} (\sin \omega \tau)^{2} \dot{P}_{2} + 2h_{2}\omega_{2}\dot{P}_{2} + 4\left\{\frac{\omega^{2}}{2} + \bar{C}_{1} \sin \omega \tau + \bar{C}_{2} (\sin \omega \tau)^{2}\right\}P_{2} + \bar{C}_{3}P_{1}P_{2} + \frac{4}{3}P_{1}^{2}P_{2}$$
(3)  
 
$$+ \frac{16}{2}P_{2}^{3} = \bar{C}_{4} \sin \omega \tau$$

$$\mathbb{C} \subset \mathbb{K}, \ C_1 = \left( \Psi \cos \theta - \frac{\lambda \eta}{2\sqrt{3}} \sin \theta \right), C_2$$
$$= \frac{1}{6} (\eta \sin \theta)^2,$$

$$C_{3} = -\frac{4\sqrt{3}}{\pi^{2}}\lambda, C_{4} = \frac{1}{2}\eta \Big[ \left( \omega^{2} - \left(\frac{\lambda}{\pi}\right)^{2} \right) \\ \sin \theta + \frac{2}{\kappa} \left(\frac{\lambda}{\pi}\right)^{2} \cos \theta \Big],$$

$$\begin{split} C_{5} &= \frac{\sqrt{3}}{6\pi^{2}} \lambda \left( \eta \sin \theta \right)^{2}, \bar{C}_{1} = \left( \Psi \cos \theta - \frac{\lambda \eta}{2\sqrt{3}} \sin \theta \right), \\ \bar{C}_{2} &= \frac{1}{6} (\eta \sin \theta)^{2}, \bar{C}_{3} = -\frac{8\sqrt{3}}{3\pi^{2}} \lambda, \\ \bar{C}_{4} &= \frac{1}{4} \eta \omega^{2} \sin \theta : 1$$
次および 2 次振動の係数,  $\omega_{1} &= \sqrt{1 + \frac{1}{2} \left(\frac{2}{\pi}\right)^{4} \lambda^{2}}, \\ \omega &= 2 : 1$ 次および 2 次振動の 無次元固有円振動数,  $P_{1} &= p_{1}/K, P_{2} = p_{2}/K : 1$ 次 および 2 次振動の無次元時間関数,  $\Psi = X/X_0$ ,  $X_0$ : 緊張したときの伸び,  $\eta = X/(X_0L/3)^{1/2}$ ,  $\kappa = \chi L$ ,  $\chi = mg \sin \theta/F_0$ ,  $mg: \neg - \neg \nu$ の単位長さあたりの重 量,  $F_0$ :静的軸力,  $\lambda = \kappa/(F_0/ES)^{1/2}$ ,  $E: \forall \vee \checkmark$ 率, S:断面積,  $K = \frac{4}{\pi} \sqrt{\frac{X_0L}{3}}$ ,  $\tau = \omega_0 t$ :無次元時間,  $\omega_0$ :弦の 1 次の固有円振動数,  $\omega = \Omega/\omega_0$ :支点変位の 無次元円振動数,  $h_1, h_2$ : 1 次および 2 次振動の減衰 定数。

式(2)および式(3)は,非同次の非線形連立の Hill 型 の方程式である。支点の鉛直変動変位によってケーブ ルには変動軸力と変動荷重が作用する。また,特別な 場合として鉛直ケーブル,水平ケーブルは,以下の式 のように表すことができる。

1) 鉛直ケーブル  $\theta=0^{\circ}$ とおいて,  $\cos \theta=1$ ,  $\sin \theta=0$ ,  $\lambda=0$  より,

$$\dot{P}_{1} + 2 h_{1} \omega_{1} \dot{P}_{1} + (1 + \Psi \sin \omega \tau) P_{1} + \frac{4}{3} P_{1}^{3} + \frac{16}{3} P_{1} P_{2}^{2} = 0$$
(4)

$$\ddot{P}_{2} + 2 h_{2} \omega_{2} \dot{P}_{2} + 4 (1 + \Psi \sin \omega \tau) P_{2} + \frac{4}{3} P_{1}^{2} P_{2} + \frac{16}{3} P_{2}^{3} = 0$$
(5)

$$2) \mathcal{K} \Psi \mathcal{F} - \mathcal{I} \mathcal{V}$$

$$\theta = 90^{\circ} \mathfrak{E} \mathfrak{K} \mathcal{V} \mathcal{T} \cos \theta = 0, \sin \theta = 1 \mathfrak{E}^{\eta},$$

$$\ddot{P}_{1} + 2h_{1}\omega_{1}\dot{P}_{1} + \left\{1 + \frac{1}{2}\left(\frac{2}{\pi}\right)^{4}\lambda^{2} - \frac{\lambda\eta}{2\sqrt{3}}\sin\omega\tau\right.$$

$$+ \frac{1}{6}\eta^{2}(\sin\omega\tau)^{2}P_{1} - \frac{4\sqrt{3}}{\pi^{2}}\left(P_{1}^{2} + \frac{4}{3}P_{2}^{2}\right) \qquad (6)$$

$$+ \frac{4}{3}P_{1}^{3} + \frac{16}{3}P_{1}P_{2}^{2}$$

$$= \frac{1}{2}\eta\left\{\omega^{2} - \left(\frac{\lambda}{\pi}\right)^{2}\right\}\sin\omega\tau + \frac{\sqrt{3}}{6\pi^{2}}\lambda\eta^{2}(\sin\omega\tau)^{2}$$

$$\ddot{P}_{2} + 2h_{2}\omega_{2}\dot{P}_{2} + 4\left\{1 - \frac{\lambda\eta}{2\sqrt{3}}\sin\omega\tau + \frac{1}{6}\eta^{2}(\sin\omega\tau)^{2}\right\}P_{2} - \frac{8\sqrt{3}}{3\pi^{2}}\lambda P_{1}P_{2} \qquad (7)$$

$$+ \frac{4}{3}P_{1}^{2}P_{2} + \frac{16}{3}P_{2}^{3} = \frac{1}{4}\eta\omega^{2}\sin\omega\tau.$$

## 3.解 法

## (1) 調和バランス法による解法

式(2),(3)には固有円振動数付近に生じる付随解の他 に分岐解には、それぞれ固有円振動数付近に生じる周 期 T をもつ副不安定領域および2倍の固有円振動数 付近に生じる周期 2T をもつ主不安定領域が重要であることから,式(2),(3)の解を次のように仮定することができる。

$$P_{1} = c_{10} + A_{1P} \cos\left(\frac{\omega \tau}{2} - \varphi_{1}\right) + A_{1S} \cos(\omega \tau - \varphi_{2}) \qquad (8)$$

$$P_{2} = c_{20} + A_{2P} \cos\left(\frac{\omega\tau}{2} - \varphi_{3}\right) + A_{2S} \cos(\omega\tau - \varphi_{4}) \qquad (9)$$

ここに,  $c_{10}$ ,  $A_{1P}$ ,  $A_{1S}$ : 1次振動の振幅成分,  $\varphi_1$ ,  $\varphi_2$ : 1次振動の位相差,  $c_{20}$ ,  $A_{2P}$ ,  $A_{2S}$ : 2次振動の振幅成分,  $\varphi_3$ ,  $\varphi_4$ : 2次振動の位相差。

式(8),(9)を式(2),(3)に代入して,調和バランス法を 適用すれば,未定定数を求めるための10個の連立非線 形代数方程式が得られる。これに Newton-Raphson 法を用いて,仮定した初期値のもとに解けば,振幅成 分が得られる。

## (2) Runge-Kutta-Gill 法による数値解法

式(2), (3)において,  $P_1 = T_1$ ,  $\dot{P}_1 - T_2$ ,  $P_2 = T_3$ ,  $\dot{P}_2 = T_4$ , とおくと, 次式に示す 4 元連立の1 階常微分 方程式に変換することができる。

$$\begin{split} \dot{T}_{1} &= T_{2} \\ \dot{T}_{2} &= -2 h_{1} \omega_{1} T_{2} - \{\omega_{1}^{2} + C_{1} \sin \omega \tau \\ &+ C_{2} (\sin \omega \tau)^{2} \} T_{1} \\ -C_{3} \left(T_{1}^{2} + \frac{4}{3} T_{3}^{2}\right) - \frac{4}{3} T_{1}^{3} - \frac{16}{3} T_{1} T_{3}^{2} \\ +C_{4} \sin \omega \tau + C_{5} (\sin \omega \tau)^{2} \\ \dot{T}_{3} &= T_{4} \\ \dot{T}_{4} &= -2 h_{2} \omega_{2} T_{4} - 4 \left\{ \frac{\omega_{1}^{2}}{4} \\ &+ \bar{C}_{1} \sin \omega \tau + \bar{C}_{2} (\sin \omega \tau)^{2} \right\} T_{3} \\ - \bar{C}_{2} T_{1} T_{2} - \frac{4}{7} T_{1}^{2} T_{2} - \frac{16}{7} T_{3}^{3} + \bar{C}_{4} \sin \omega \tau \end{split}$$

式(10)に, Runge-Kutta-Gill 法を適用して直接数値積分 すれば,時間応答が得られる。なお,初期条件として 1次および2次振動の初期変位  $T_1, T_3$  および初期速 度  $T_2, T_4$  を0とする。

## (3) 解析条件

本研究では、Table 1 に示す4種類のケーブルを対 象として取り扱う。また、ケーブルの支点変位の振幅 を変化させることより Case 1,2,3 (それぞれスパン の1/20,000, 1/10,000, 1/5,000) として解析を行う。 Case 1,2,3 に対するケーブルのパラメータを、Table 2,3,4 に示す<sup>5</sup>)。

Table 1	Geometric,	material and	force of	f inclined	cables.
---------	------------	--------------	----------	------------	---------

Cable	θ	L	S	<b>F</b> <sub>0</sub>	W	E
	(°)	(m)	(cm <sup>2</sup> )	(kgf)	(kgf)	(kgf/m <sup>2</sup> )
A	10	25	24	$1.22 \times 10^{5}$	19.2	204×10 <sup>8</sup>
В	10	50	36	$1.99 \times 10^{5}$	29	204×10 <sup>8</sup>
С	. 70	170	96	5.71 × 10 <sup>5</sup>	77	204×10 <sup>8</sup>
D	70	440	153	8.16×10 <sup>5</sup>	136	194×10 <sup>8</sup>

Table 2 Cable parameters for inclined cables of case 1 (1/20,000).

Cable	X <sub>0</sub>	Х	Ŧ	η	κ	K	λ
	(cm)	(cm)			×10 <sup>-5</sup>	(m)	
A	6.25	1.28	0.205	0.0177	68.4	0.9189	0.0137
В	13.5	1.62	0.120	0.0108	126.8	1.9130	0.0243
С	49.6	1.62	0.033	0.0031	2154.9	6.7500	0.3990
D	121.1	4.28	0.035	0.0032	6893.5	16.9680	1.3257

Table 3 Cable parameters for inclined cables of case 2 (1 / 10,000).

Cable	Χ₀	Х	Ŧ	η	κ	K	ړ
	(cm)	(cm)			$\times 10^{-5}$	(m)	
А	6.25	2.56	0.410	0.0355	68.4	0.9189	0.0137
В	13.5	3.24	0.240	0.0216	126.8	1.9130	0.0243
С	49.6	3.24	0.065	0.0061	2154.9	6.7500	0.3990
D	121.1	8.56	0.071	0.0064	6893.5	16.9680	1.3257

Table 4 Cable parameters for inclined cables of case 3  $(1 \swarrow 5,000)$ .

Cable	X 0	X	Ψ	η	κ	К	λ
	(cm)	(cm)			$\times 10^{-5}$	(m)	
A	6.25	5.12	0.819	0.0709	68.4	0.9189	0.0137
В	13.5	6.48	0.480	0.0432	126.8	1.9130	0.0243
С	49.6	6.48	0.131	0.0122	2154.9	6.7500	0.3990
D	121.1	1.712	0.141	0.0128	6893.5	16.9680	1.3257

### 4. 数値結果

#### 1次および2次の連成振動の応答特性

Fig. 2 は、ケーブルの傾斜角を変化させた場合のサ グ比と固有円振動数の関係を示した図である<sup>6)</sup>。横軸 は、サグ比、縦軸は、無次元固有円振動数であり、実 線は対称1次モード,破線は逆対称1次モードを示す。 水平ケーブル(θ=90°)においては、対称モードのみ がある特定のサグ比で一段階高次の対称モードに遷移 するのに対して、傾斜ケーブルの場合には、奇数次の モードは一段階高次の偶数次モードへ、偶数次モード はさらに一段階高次の奇数次モードに遷移し、その遷 移領域は傾斜角が小さい程サグ比の大きい方へ移動す る傾向を示す。



Fig. 2 Natural circular frequency vs. sag-to-span ratio. (縦波-横波伝播速度比 k=30)

本研究では、弦に近い場合の傾斜ケーブルを対象と しているのでFig.2より、1次振動および2次振動の 固有円振動数、 $\omega_1, \omega_2$ は、ケーブルの傾斜角にかか わらず、それぞれ  $\omega_1 = 1, \omega_2 = 2$ となる。

Fig. 3, 4 は, Cable A (ケーブル長 L=25m, ケー ブルの傾斜角 $\theta=10^\circ$ )の Case 2 (支点変位の振幅 X=2.56cm) について、非線形連成項を無視した1 次および2次振動の応答曲線を示す。横軸は,支点変 位の無次元円振動数ω,縦軸は,無次元応答振幅およ び実振幅である。両者とも固有円振動数(副不安定領 域)とその2倍の振動数領域(主不安定領域)におい て、応答が顕著に現れている。連成項を考慮した場合 の1次および2次振動においては、1次振動の主不安 定領域と2次振動の副不安定領域が共存し,連成振動 が生じることが考えられる。Fig.5には、連成項を考 慮した場合の1次および2次振動の応答曲線を示す。 また, Fig.6はω=2付近の拡大図である。Fig.5に 示すように、1次振動の副不安定領域(ω=1付近) と2次振動の主不安定領域(ω=4付近)においては, 連成項を無視した場合の応答と相違はない。しかし, 1次振動の主不安定領域と2次振動の副不安定領域が 共存する $\omega = 2$ 付近(Fig. 6)においては、1次およ び2次の連成振動が現れ、その影響は振幅の小さい特 定の振動数領域のみ現れる。この領域においては, ω の増加にともない両者の振幅は互いに成長していく が、やがて、1次振動の振幅のみが減少する。さらに、 ωを増加させると互いに連成しない単独の応答が現 れ、成長していく傾向がある。シミュレーションによ る結果においても、同様な結果が得られている。



Fig. 3 Frequency response curves of the 1st mode neglecting coupling term:Cable A and Case 2.



Fig. 4 Frequency response curves of the 2nd mode neglecting coupling term:Cable A and Case 2.



Fig. 5 Frequency response curves of the 1st and 2nd modes:Cable A and Case 2.



Fig. 6 Magnified diagram of near  $\omega = 2$ : Cable A and Case 2.

(2) ケーブルの支点変位およびケーブル長の影響 Fig. 7~18は, Cable A, B, C, D について, 支点変 位を変化させた場合(Case 1, 2, 3)の1次, 2次 振動の主および副不安定領域の応答曲線を示す。また, 図中の実線は1次振動を,破線は2次振動を表す。 Cable A ( $\theta$ =10°, L=25m) においては、支点変位 が大きくなると主および副不安定領域の1次(連成) 振動 (A<sub>15</sub>, A<sub>1</sub>P, (A'<sub>1</sub>P)) ならびに主および副不安定 領域の2次(連成)振動(A<sub>25</sub>, A<sub>2P</sub>, (A'<sub>25</sub>))の発生 領域はともに広くなり、Case 3 では、振幅の大きい 領域と小さい領域に1次の連成応答(A'1P)が存在す る。Cable B ( $\theta$ =10°, L=50m) においては、Case 1の場合,1次振動の副不安定領域の応答 A<sub>15</sub> に比 べて、1次振動の主不安定領域の応答 A2P および1 次振動の副不安定領域の応答 A1s が卓越している。 また,前述と同様に支点変位が大きくなると1次(連 成)振動 (A<sub>15</sub>, A<sub>1P</sub>, (A'<sub>1P</sub>)) ならび2次 (連成)振 動 $(A_{2S}, A_{2P}, (A'_{2S}))$ の発生領域はともに広くなる。 Cable C ( $\theta$ =70°, L=170m) ならびにCable D( $\theta$ =70°, L=440m)においては、1次および2次振動の副不 安定領域の応答 A1s, A2s, のみ存在しており, 1次 振動が卓越している(Case 1)。支点変位が大きくな ると1次および2次振動の主不安定領域の応答, A1P,  $A_{2P}$ が現れ(Case 2),それらは支点変位の増加にと もない発生領域は広くなる(Case 3)。しかし、両者 ともに Cable A, B において現れた連成応答  $(A'_{1P},$ A'2s)は存在しない。また、これらの結果からいえる ことは、ケーブル長が長い程応答(実振幅)は大きく なるが、連成応答(A'1P, A'2S)が現れるか否かに関 しては、ケーブル長の影響は関与せず傾斜角に依存す ることが考えられる。傾斜角の影響に関しては、次節 で詳述する。



Fig. 7 Frequency response curves: Cable A and Case 1.







Fig. 9 Frequency response curves: Cable A and Case 3.













Fig.18 Frequency response curves: Cable D and Case 3.

(3) ケーブルの傾斜角の影響

Fig.19~22は、ケーブル長 L=50m のケーブルの Case 3 について、傾斜角を変化させた場合の1次、 2 次振動の主および副不安定領域の応答曲線を示す。 また、図中の実線は1次振動を、破線は2次振動を表 す。1次振動の副不安定領域の応答  $A_{1s}$  においては、 鉛直ケーブル( $\theta=0^{\circ}$ )から水平ケーブル( $\theta=90^{\circ}$ ) へ傾斜角 $\theta$ を大きくしていくと、それに追随して共振 領域は広くなる。すなわち、支点変位が一定ならば、 励振力のみが作用する鉛直ケーブル( $\theta=0^{\circ}$ )、励振 力と強制外力が同時に作用する傾斜ケーブル( $\theta=30^{\circ}$ ,  $60^{\circ}$ )、強制外力のみが作用する水平ケーブル( $\theta=90^{\circ}$ )の順に共振領域は広くなり、応答に関しては強制外力 が励振力よりも支配的である。

一方, 2次振動の主不安定領域の応答  $A_{2P}$  におい ては,傾斜角  $\theta$  が大きくなるにしたがい発生領域は狭 くなり,水平ケーブル ( $\theta$ =90°) では応答は存在しな い。このことより, $A_{2P}$  においては,応答に関して は励振力が強制外力よりも支配的である。また,1次 振動の主不安定領域の応答  $A_{1P}$  と2次振動の副不安 定領域の応答  $A_{2S}$  が共存する振動数領域では,傾斜 角 $\theta$ を大きくしていくと,連成しない単独の応答  $A_{1P}$ のみ現れ,ついで振幅の小さい領域に1次の連成 応答  $A'_{1P}$  および2次の連成応答  $A'_{2S}$  が現れる。さ らに,傾斜角 $\theta$ を大きくすると,連成振動は現れなく なり,やがて2次連成応答  $A_{2S}$ のみ存在する。これ らより,連成応答  $A'_{1P}$ , $A'_{2S}$  は傾斜角が小さい場合, すなわち,励振力が強制外力よりも支配的な傾斜ケー ブルのみ現れることになる。



Cable 3 and  $\theta = 0^{\circ}$ 



(4) 減衰定数の影響

Fig.23~27/t, Cable B ( $\theta = 10^\circ$ , L=50m)  $\mathcal{O}$  Case 2について、減衰力を変化させた場合の1次、2次振 動の主および副不安定領域の応答曲線を示す。また、 Fig.23, 24において, 実線, 破線および一点破線はそ れぞれ減衰定数 h=0.01, 0.005, 0.0の場合を表す。 1次振動の副不安定領域の応答 A<sub>1s</sub> (Fig.23) におい ては、減衰力を無視した場合に定まらなかった共振振 幅は、減衰力が大きくなるにしたがい、抑制され有限 となる。また、2次振動の主不安定領域の応答 A<sub>2P</sub> (Fig.24)においては、減衰力による顕著な差異は見 られない。次に1次振動の主不安定領域の応答 A1P と2次振動の副不安定領域の応答 A2s が共存する振 動数領域(Fig.25~27)では、2次振動副不安定領域 の応答 A2s は前述の副不安定領域の応答 A1s と同様 に減衰力の増加にともない応答は抑制され有限とな る。1次振動主不安定領域の応答 A1P, 1次の連成 応答 A'<sub>1P</sub> および 2 次の連成応答 A'<sub>25</sub> は,減衰力 h= 0.0, 0.005 (Fig.25, 26) の場合には大きな差異は見 られないが、h=0.01 (Fig.27) においては両者の応 答は現れなくなり、減衰力の効果が著しい。したがっ て、これらのことより減衰力の影響は、2次振動の主 不安定領域の応答 A<sub>2P</sub> 以外の応答において顕著に現 れ、2次振動の主不安定領域の応答 A<sub>2P</sub> における減 衰力の効果はあまり現れない。















Fig.26 Frequency response curves: Cable B, Case 2 and h=0.005.





## 5.まとめ

本研究では、一端が周期的な支点変位を受ける傾斜 ケーブルの応答特性について、ケーブルの支点変位、 ケーブル長、傾斜角および減衰力をパラメータに検討 したものである。得られた結果を要約すると次のよう になる。

## (1) 1次および2次の連成振動の応答特性

傾斜角が小さい傾斜ケーブルの場合,1次振動の主 不安定領域と2次振動の副不安定領域が共存する振動 数領域において,1次および2次の連成振動が現れ, その影響は振幅の小さい特定の振動数領域に現れやす い。この領域においては,振動数の増加にともない両 者の振幅は互いに成長していくが,やがて,1次振動 の振幅のみが減少する。さらに,振動数を増加させる と互いに連成しない単独の応答が現れ,成長していく 傾向がある。シミュレーションによる結果においても, 同様な結果が得られている。

(2) ケーブルの支点変位およびケーブル長の影響
 支点変位が大きくなると主および副不安定領域の1
 次(連成)振動ならびに主および副不安定領域の2次
 (連成)振動の応答はともに大きくなる。また、ケーブル長が長い程、応答(実振幅)は大きくなる

- (3) ケーブルの傾斜角の影響
- 1次振動の副不安定領域においては、傾斜角が 大きくなるにしたがい、発生領域は広くなり、応 答に関しては強制外力が励振力よりも支配的であ る。
- 2) 1次振動の主不安定領域と2次振動の副不安定 領域が共存する振動数領域においては、1次およ び2次の連成振動は傾斜角が小さい場合、すなわ ち、励振力が強制外力よりも支配的な傾斜ケーブ

ルのみ現れる。

- 3) 2次振動の主不安定領域においては、傾斜角が 大きくなるにしたがい発生領域は狭くなり、水平 ケーブルでは応答は存在しないことより、応答に 関しては励振力が強制外力よりも支配的である。
- (4) 減衰力の影響

減衰力の影響は、2次振動の主不安定領域の応答以 外の応答において顕著に現れ、2次振動の主不安定領 域の応答における減衰力の効果はあまり現れない。

なお,数値計算には,長崎大学総合情報処理センタ FACOM VP-1200を使用したことを付記する。

## 参考文献

- Kovacs, I. : Zur frage der seilschwingdngen und der seildampfung, Die Bautechnik, 10, pp. 325~ 332, 1982.
- 2) Takahashi, K. : Dynamic Stability of Cables Subjected to an Axial Periodic Load, Journal of Sound and Vibration, Vol.144, No. 2, pp. 323~330, 1991.
- 3)高橋・鎌田・町田・松野:支点が動きうるサグ比の小さいケーブルの動的安定性、土木学会論文集, 第495号, pp.127~130, 1994.
- 4) Lilien, J. L. and Pinto da Costa, A. : Vibration Amplitudes Caused by Parametric Excitation of Cable Stayed Bridges, Journal of Sound and Vibration, Vol. 174, No. 1, pp. 69~90, 1994.
- 5) A. Pinto da Costa and J. A. C. Martins : The Nonlinear Oscillations of Inclined Excited Periodic Motions of Their Supports, International Symposium on Cable Dynamics, pp. 205~212, 1995.
- 6) Irvine, H. M. : Cable Structures, The MIT Press Series in Structural Mechanics, 1981.