コンクリートの粘弾性挙動に関する基礎研究

松 本 進 (受理 昭和52年5月31日)

FUNDAMENTAL STUDY ON VISCO-ELASTIC BEHAVIOR OF CONCRETE

Susumu MATSUMOTO

An astonishing amount of effort and ingenuity have been expended by engineers in the development of pile driving formulas with the result that these are great many different formulas in use. Because, in spite of these formulas are shown by mathematics, in fact pile driving is not a simple problem of impact that may be solved directly by Newton's law. Pile driving is a problem in longitudinal wave transmission that is covered in a general way by the wave equation, which is well known to mathematics. And moreover, the pile and the ground have many problems in them selves.

At the present time, by using the conception of the wave equation and resorting to numerical integration and electronic computers, a solution of the pile driving problems can be solved simply. This paper was descrived on visco-elastic behavior of concrete especially in many problems of wave transmission occured in pile driving, by means of using the model of pile driving that E. A. L. Smith advanced.

Based on test results, the internal damping constant was 0.000235-0.000263 in the case of Voigt Model, and 0.000336-0.000371 in Maxwell Model. Visco-elastic characteristics of the both Model were made clear.

1. 緒 言

従来,コンクリート杭が打撃を受けるときに杭体に 発生する応力の解析のほとんどは静的な力学公式から なされたものが多く,これらの公式によって求められ た応力は実際に打撃を受けた杭の応力との間に大きな 懸隔がある.近年になって,電子計算機の高度の成長 に伴って,打撃によって杭体に生じる応力の問題を波 動方程式で厳密に解析しようとする試みが内外で盛ん に行なわれだした¹⁾.このような研究によれば杭体に 生じる衝撃現象を波動現象としてとらえるために,例 えば時間々隔が非常に短い連続打撃によって杭頭部や 杭先端部に圧縮破壊が生じる現象や椋を軟弱地盤等に 打撃貫入する場合に杭体に引張破壊が生じる現象等を かなり適確にとらえることが可能となってくる.

本研究では波動問題の中でも特に内部減衰一すなわ ち,杭体を衝撃波が伝パンしてゆく中でコンクリート の粘弾性的性質により衝撃が減衰する問題を取り上げ, 実験および理論の両面から精細に検討を加えたもので ある.

2. 波動方程式の杭への適用

いま、図1の場を考えてみる.棒の一端を重延 W₁ で打撃すると棒内部には圧縮波が生じ、それが速度V で下方へ伝パンする.圧縮波が下端へ到達すると支持 条件により反射波が生じる.すなわち、下端が固定で あると圧縮波は圧縮波として反射し、棒の長さによっ てはオーバーラップする部分も考えられる.また、下 端が自由であると圧縮波は引張波として棒上方へ向う ことはよく知られている.本文ではこのような棒内を 伝わる 波動を杭打撃に応用して 解析した E. A. L. Smith のモデルを利用して、コンクリートの内部減衰 の問題を解析した.

Smith のモデルは 図2 に示すように、杭を W_{3} ~ W_{12} の質量とそれを結ぶ K_{2} ~ K_{12} のバネにおきかえたものである.いま、 W_{m} と W_{m+1} の部分を取り出して考察してみると明らかに次式が成立する.





図2 Smith の杭モデル



図3 要素間の相対変位

$f_m = C_m K_m$	(5)
z = f = f = R	(6)

$$v_m = v_m^* + z_m \cdot \Delta tg/W_m$$
 (0)

以上, 式 (1), (1)', (4)', (5)', (6)', (7)' を 使うと

$$D_m = 2d_m - d_m^* + g \cdot dt^2 [(d_{m-1} - d_m)K_{m-1} - (d_m - d_{m+1})K_m - R_m]/W_m$$
(8)
一方,外部抵抗 R を考えた場合の波動方程式は

$$\frac{\partial^2 D}{\partial t^2} = \frac{g}{W} \frac{\partial^2 D}{\partial r^2} - \frac{g}{W}R \tag{9}$$

$$\frac{\partial^2 D}{\partial t^2} = \frac{D_m - 2d_m + d_m^*}{\Delta t^2}$$
$$\frac{\partial^2 D}{\partial x^2} = \frac{d_{m+1} - 2d_m + d_{m-1}}{\Delta x^2}$$

なる関係を用いて(9)を差分方程式になおすと、
$$D_m = 2d_m - d_m^* + g \cdot \Delta t^2 [(d_{m-1} - d_m)K_{m-1} - (d_m - d_{m+1})K_m - R_m]/W_m$$

となり,式(8)と一致する. すなわち, Smithの

モデルから導いた式と波動方程式とほぼ同じものをあ らわしている. 符号の説明 C = 時刻 n におけるバネのちぢみ量c =時刻 (n−1) におけるバネのちぢみ量 *D*=時刻 *n* における変位量 *d* =時刻 (*n*−1) における変位量 *d**=時刻 (*n*−2) における変位量 D'=時刻 n における地盤の塑性変位 d'=時刻 (n−1) における地盤の塑性変位 *E*=杭材の弾性係数 F = 時刻 n においてバネに働く力g =重力の加速度 J=地盤の減衰定数(くい先端抵抗に用いる) J'=地盤の減衰定数(くい周辺抵抗に用いる) K=バネ定数 K'=地盤のバネ定数 R = 時刻 n における抵抗Q=地盤の量大弾性変位 R_u=最大地盤抵抗の和 $R_{um} = R_u$ の一部で W_m に対するもの S = くい先端の貫入量(塑性変位) V = 時刻 n における速度 *v* =時刻 (*n*−1) における速度

波動方程式とコンクリート内部減衰の 関係

実際のコンクリート杭体においては衝撃波が伝パン する場合に何らかの抵抗が生じるためエネルギー消費 が起り,初期の衝撃波は形をかえることになる.この ようなコンクリートの内部減衰について Smith は次 のように提案している.

 $F_m = C_m \cdot K_m + B_m \cdot K_m (C_m - C_m) / \Delta t$ (10) ただし、 $B_m = 内部減衰定数$

この内部減衰定数はコンクリートの粘弾性的性質に よる所が極めて大きい.したがって,上記の内部減衰 定数を決定するためにはコンクリートの粘弾性的性質 が明らかにされねばならない.一般に粘弾性体につい ては弾性的挙動はフックの法則に従い,粘性的挙動は ニュートン流体として考えるとすると,通常次式が成 立する.

弾性挙動:
$$\sigma_e = E \cdot \varepsilon_e$$
 (11)

粘性挙動:
$$=\eta \cdot (d\varepsilon_v/dt)$$
 (12)



(a) Voigt Model (b) Maxwell Model

図4 粘弾性モデル

ここで、 $\epsilon_e, \epsilon_v =$ 弾性ひずみ、粘性流動 $\sigma_e, \sigma_v =$ 弾性応力、弾性係数 E =弾性係数、 $\eta =$ 粘性係数

このようなコンクリートの粘弾性的性質を表わすモ デルの例としては図4に示したモデルが考えられてい る. 図中 (*a*) は Voigt Model を示しており, (*b*) は Maxwell Model を示している.

Voigt Model による応力(σ)と歪(ε)の関係は 次式で表わされる.

$$\sigma = E\varepsilon + \eta \left(d\varepsilon / dt \right) \tag{13}$$

これより,ひずみ e についてとくと次式のように求 まる.

$$\varepsilon_t = \sigma \left(1 - e^{-(E \neq n)t} \right) / E$$
$$= \sigma \left(1 - e^{-\lambda t} \right) / E \tag{14}$$

ただし、 $\lambda = E/\eta$

(14) 式は一定の応力が常に作用している場合,ひ ずみが減少することを示すもので, λ はこの減少して ゆくひずみが始めのひずみの $(1-\frac{1}{e})$ に到達する時間 を表わしている.これを一般に「遅延時間」とよんで いる.

式 (13) を $\sigma = F/A$, $\varepsilon = C/l$ なる関係を利用して 変形してみると次のようになる.

$$\frac{F}{A} = E \frac{C}{l} + \eta \cdot \frac{d(C/l)}{dt}$$

従って,

$$F = \frac{AE}{l}C + \eta \cdot A \cdot \frac{d(C/l)}{dt}$$
$$= KC + \frac{\eta}{E} \cdot \frac{AE}{l} \cdot \frac{C-c}{\Delta t}$$
$$= KC + \frac{\eta}{E} \cdot K \cdot \frac{C-c}{\Delta t}$$



この式を,杭体を n 個に分離して スプリングで結 合した場合のモデルの一要素に置換えて考えてみると

$$F_m = K_m C_m + \frac{\gamma}{E} \cdot K_m \cdot \frac{C_m - c_m}{\varDelta t}$$
(15)

従って、 $\eta/E=B_m$ とおければ上式は Smith の式 (10) と全く同一の形となることがわかる.

よって,何らかの方法で η- すなわち遅延時間 λ を 決定することができれば,内部減衰定数を決定できる ことになる.

一方, Maxwell Model による応力 σ とひずみ ε は次のようになる.

$$\begin{aligned} \varepsilon &= \varepsilon_e + \varepsilon_v \tag{16} \\ \sigma &= \sigma_e = \sigma_v \tag{17} \end{aligned}$$

ここで, ε=モデル全体でのひずみ

式 (16) を t で微分して,式 (11) および式 (12) を用いると基礎方程式が次式のように得られる.

$$\frac{d\varepsilon}{dt} = \frac{\sigma}{\eta} + \frac{1}{E} \frac{d\sigma}{dt}$$
(18)

このモデルに瞬間的にあるひずみが与えられて,そ のひずみをそのまま一定に保った場合,その時に生じ る応力をSとする式 (18) において de/dt=0となり, $\sigma=S$ とおくことによって応力Sと時間の関係は次の ようになる.

$$S = S_0 \cdot e^{-E \cdot t/n} \tag{19}$$

この式から,ある一定のひずみを常に持続させると, このモデルに生じていた応力が減少してゆくことがわ かる、 $\eta/E = \lambda'$ とおくと λ' は応力が最初に作用した 応力の1/eに達するまでの時間を表わしており, λ' を 一般に「緩和時間」と呼んでいる.

そこで,式 (17) に式 (11) および式 (12) を代入 すると次式が導かれる.

$$E\varepsilon_e = \eta \cdot (d\varepsilon_v/dt) \tag{20}$$

Maxwell Model を n 個結合したとして、e=C/lを上式に代入すれば、一要素については

$$E \cdot C_m / l = \eta / l \cdot dC_m' / dt \tag{21}$$

ここで, *C_{m'}*=時間 *n* におけるダッシュポットの圧 縮量

そこで, C_{m'} について式 (15) と同様に考えると

$$\frac{dC_{m'}}{dt} = \frac{C_{m'} - c_{m'}}{\Delta t}$$
(22)

これを式 (21) に代入すれば,

$$C_m = \frac{\gamma}{E} \cdot \frac{C_{m'} - c_{m'}}{\Delta t} \tag{23}$$

一方,式 (16) について ε はモデル全体でのひずみ 量なので,これを Smith の式に適用すると,一要素 mについて

$$\boldsymbol{\varepsilon} = (D_{m+1} - D_m)/l \tag{24}$$

よって,式(4)は次のように変形される.

$$(D_{m+1} - D_m) = \frac{\gamma}{E} \cdot \frac{C_{m'} - c_{m'}}{\Delta t} + C_{m'}$$
$$= C_{m'} (\frac{\gamma}{E \cdot \Delta t} + 1) - \frac{\gamma}{E \cdot \Delta t} \cdot c_m$$

$$\begin{split} & \pounds \supset \mathcal{T}, \\ & C_{m'} = (D_{m+1} - D_m)/(\eta/E \cdot \varDelta t + 1) \\ & + (\eta C_{m'}/E \cdot \varDelta t)/(\eta/E \cdot \varDelta t + 1) \\ & = (D_{m+1} - D_m)/(\eta/E \cdot \varDelta t + 1) \\ & + c_{m'}/(1 + E \cdot \varDelta t/\eta) \end{split}$$

ここで、 $\eta/E=B_{m'}$ とおき、Voigt Model の場合と 同様に内部減衰定数と考えると

$$C_{m} = (D_{m+1} - D_{m}) - \left(\frac{(D_{m+1} - D_{m})}{(B_{m'}/\varDelta t + 1)} + \frac{c_{m'}}{(1 + \varDelta t/B_{m'})}\right)$$
(25)

となる. これを式 (10) と置き換えることによって Maxwell Model を Smith の式で内部減衰定数を考 えたものと本質的に同等のものとなる. 従って, この

	ス I													
				Ē	5		ŕ	÷				物 3	里 的 [1	生 質
コンクリート	粗骨材	スランプ	空気量	水セメ	細骨		単	位	量 (k	g/m ³)			圧縮	弾性
の種類	の最大 寸 法	の範囲	の範囲	ント比 W/C	材率 S/a	水	セメント	細骨材	粗骨材	混利	泊 材	密度 (g/	強度 (kg/	係数 (×10 ⁵
	(mm)	(cm)	(%)	(%)	(%)	W	C	S	G	シリカ	マイティー	cm ²)	cm ²)	kg/cm ²)
オートクレーブ 養 生 コン ク リート	20	8±2	1.0	28.5	30	180	450	364	859	200	5.40	2.6	1000	3.3
蒸 気 養 生 コンクリート	20	8±2	2±1	36.8	40	167	470	692	1049		5.64	2.4	550	3.0

表 1 コンクリートの配合および物理的性質

※使用材料の比重は、セメント. 3.13、細骨材. 2.62、粗骨材. 2.65、である

 $B_{m'}$ は Maxwell Model における応力緩和時間に等 しく、この応力緩和時間を求めれば内部減衰定数を決 定することが可能となる.

4. 使用材ならびに実験方法

4.1 使用材料

実験に用いた供試体は図5に示すような断面が60× 60mm,長さ 6000mm のプレストレストコンクリー ト棒であって,断面の中心には PC 鋼線(Ø 8.0,降 伏点応力度 14100kg/cm²)が1本配置しており,断 面にはおよそ 40kg/cm² のプレストレスを導入した ものである.使用したコンクリートは2種類あって, 一つはオートクレーヴ養生をしたもので,圧縮強度は 約1000kg/cm² 弾性係数は3.4×10⁵kg/cm² であり, 他方は蒸気養生したもので圧縮強度は550kg/cm² 程 度,弾性係数は3.0×10⁵kg/cm² のものである.これ らのコンクリートの配合ならびに物理的性質を表1に 示す.

4.2 実験方法

実験装置はその概略を 図6(a) に示すように,供 試体を蛮線(φ3mm)によって上方から3点で吊し, 水平に設置したものを鋼製の重錘(重量 12.8 kg)で 打撃を与えるようにしたものである.

実験方法は重錘を所定の位置まで引上げ,これを離 すことによって供試体に衝撃を与え,生じた衝撃波形 を図6(b)に示した測定回路(歪ゲージーブリッジ ボックス一増幅器ーシンクロスコープ)によってとら えたものである.なお,衝撃波形の記録については本 実験で使用したシンクロスコープは波形がストレージ できるものであるのでこれを透明の記録紙に写し取っ た.また,測定の方法としては,2現象シンクロスコ ープのため4つの測定点を同時に記録できないので,



一つの測定点は常に測定し,残りの測定点を順次入れ 替え,3回の打撃を行うことにより,1個のデータが 取れるようにした.

5. 実験結果および考察

実験より得られた衝撃波形より内部減衰定数を決定 するに当って、 Voigt Model における遅延時間およ び Maxwell Model における緩和時間を求める必要 がある.この求め方を具体的に以下に示す.

(a) Voigt Model の場合

供試体に生じた衝撃波は図7に示すようなもので,



図7 フォクトモデルにおける遅延時間

初期の衝撃波(a) すなわち粘性がないと考えられる 衝撃波が時間の経過のために(b)のように変化する. 従って、粘性がある場合のひずみがピーク値の(1-1/e)倍に達する時間 $T_{a'}$ と粘性がない場合の(1-1/e)倍になる時間 T_{a} との間には 明らかに差が生じ, この差($T_{a'}-T_{a}$)が粘性による遅れと考えられ、こ れが遅延時間となる.

(b) Maxwell Model の場合

供試体に生じた衝撃波を Maxwell Model につい て考えたものが図8であって,粘性がない場合の衝撃 波(a)とある場合のそれ(b)とでは立下がり時間 に差が生じることになる.そこで,コンクリートの塑 性的性質を無視すれば,ピーク値のひずみの1/e倍に



図8 マックスウェルモデルにおける緩和時間

なるまでの立下がり時間の差 $(T_{e'} - T_e)$ が結局緩和 時間となる.

実験より得られた衝撃波形から,表 2 ~表 3 は Voigt Model の場合の遅延時間を,表 4 ~表 5 は Maxwell Model の場合の緩和時間について,種々の 条件 (コンクリートの種類; 2 種類,重錘の角度; 15°, 20°, 30°)の下で整理したものである.

さらに、表6はオートクレーヴ養生したコンクリー トおよび蒸気養生したコンクリートについて、実験で 得られた内部減衰定数について取纒めたものである. 同表より、Voigt Model における内部減衰定数はオ ートクレーヴ養生コンクリートで 0.000263、蒸気養 生コンクリートで 0.000235 であった.また、Maxwell Model においての値はオートクレーヴ養生コン クリートで 0.000336,蒸気養生コンクリートで 0.00 0371 であった. これらの 内部減衰定数の実験値から コンクリートの相違による差はほとんど認められない. 次に、実験より得られた内部減衰定数を用いて理論解 析した波形と実測波形の比較の一例を 図9(a) およ び図9(b) に示す.

これらの図から, Voigt Model および Maxwell

tri i No	1	重錘の角周	Ē θ=15	0	1	重錘の角周	定 0=20	۰	重錘の角度 θ=30°			
NO.	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4
	1.18	1.70			1.00	1.20			0.77	1.20		18
立上り時間	0.95	1.40			0.96	1.65			0.83	1.25		
(平均)	0.95	1.75			1.00	1.30			0.70	1.20		
	1.03	1.62			0.99	1.38			0.76	1.22		
	0.83		1.40		0.80		1.38		0.98		1.60	
立上り時間	0.83		1.40		0.94		1.57		1.00		1.65	
(平均)	1.15		1.65						0.92		1.50	
	0.94		1.48		0.87		1.48		0.96		1.58	
	0.92			1.45	0.80			1.65	1.20			1.65
立上り時間	0.92			1.47	1.08			1.60	1.00			1.60
(平均)	0.82			1.45	0.75			1.50	0.98			1.65
	0.89			1.46	0.88			1.58	1.06			1.63
	<u>1.03+0.94+0.89</u> 3	$1.62 \times \frac{0.95}{1.03}$	$1.48 \times \frac{0.95}{0.94}$	$1.46 \times \frac{0.95}{0.89}$	0.99+0.87+0.88	$1.38 \times \frac{0.91}{0.99}$	$1.48 \times \frac{0.91}{0.87}$	$1.58 \times \frac{0.91}{0.88}$	0.76+0.96+1.06 3	$1.22 \times \frac{0.93}{0.76}$	$1.58 \times \frac{0.93}{0.96}$	$1.63 \times \frac{0.93}{1.06}$
UT #	=0.95	=1.49	=1.50	=1.56	=0.91	=1.27	=1.55	=1.62	=0.93	=1.49	=1.53	=1.43
②理 論 値	0.63	0.87	0.90	1.06	0.70	0.82	0.99	1.07	0.73	0.90	1.02	1.06
0 - 2	0.32	0.62	0.60	0.50	0.21	0.45	0.56	0.55	0.20	0.59	0.51	0.37
×1/2000sec	0.000160	0.000310	0.000300	0.000250	0.000105	0.000225	0.000280	0.000275	0.000100	0.000295	0.000255	0.000185

表 2 Voigt Model におけるオートクレーヴ養生コンクリートの内部減衰定数の実測値

		重錘の角	角度 θ=	15°	t	重錘の角周	度 θ=20	°	重錘の角度 θ=30°			
ゲージNo.	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4
	1.04	1.50			0.95	1.20			0.92	1.25		
立上り時間	1.02	1.33			0.87	1.26			0.83	1.15		
(平均)	0,80	1.20			0.95	1.23			0.90	1.20		
	0.95	1.34			0.92	1.23			0.88	1.20		
	0.82		1.57		0.62		1.28		0.98		1.65	
立上り時間	1.18		1.84		0.80		1.46		1.04		1.75	
(平均)	0.90		1.80		0.80		1.28		1.12		1.85	
	0.97		1.74		0.74		1.34		1.05		1.75	
	1.00			1.85	0*.88			1.76	1.20			1.90
立上り時間	0.88			1.55	0.95			1.70	1.12			1.85
(平均)	0.72			1.62	0.93			1.85	1.00			1.70
	0.87			1.67	0.92			1.77	1.10			1.82
() w th	0.95+0.97+0.87	$1.34 \times \frac{0.93}{0.95}$	$1.74 \times \frac{0.93}{0.97}$	$1.67 \times \frac{0.93}{0.87}$	<u>0.92+0.74+0.92</u> 3	$1.23 \times \frac{0.86}{0.92}$	$1.34 \times \frac{0.86}{0.74}$	$1.77 \times \frac{0.86}{0.92}$	<u>0.88+1.05+1.10</u> 3	$1.20 \times \frac{1.01}{0.88}$	$1.75 \times \frac{1.01}{1.05}$	$1.87 \times \frac{1.01}{1.10}$
①半 均	=0.93	=1.31	=1.67	=1.79	=0.86	=1.15	=1.56	=1.65	=1.01	=1.38	=1.68	=1.67
②理 論 值	0.76	0.91	1.08	1.22	0.77	0.91	1.08	1.20	0.73	0.92	1.08	1.20
1 - 2	0.17	0.40	0.59	0.57	0.09	0.24	0.48	0.45	0.28	0.46	0.60	0.47
×1/2000sec	0.000085	0.000200	0.000295	0.000285	0.000045	0.000120	0.000240	0.000225	0.000140	0.000230	0.000300	0.000235

表 3 Voigt Model における蒸気養生コンクリートの内部減衰定数の実測値

表	4	Maxwell Model	におけるオートク	レーヴ養生コン	ンクリートの内部減衰定数の実測値	晢
-	_		Street and the second se			

ゲージNo		重錘の角	变 θ = 1 5	;•		重錘の角」	 <i>θ</i> = 20)°	重錘の角度 θ=30°			
/ / Nu	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4	No. 1	No. 2	No. 3	No. 4
	1.75	1.95			1.65	1.95			1.43	1.95		
立上り時間	1.80	1.74			1.68	1.83			1.45	1.98		
(平均)	1.60	1.84			1.72	1.63			1.32	1.90		
	1.72	1.84			1.68	1.80			1.40	1.94		
	1.60		1.22		1.42		1.27		1.35		0.93	
立上り時間	1.65		1.10		1.50		1.20		1.33		1.25	
(平均)	1.80		1.14	÷					1.37		1.25	
	1.68		1.15		1.46		1.24		1.35		1.14	
	1.50			0.90	1.40			0.63	1.40			0.62
立上り時間	1.48			0.83	1.60			0.65	1.43			0.70
(平均)	1.50			0.82	1.45			0.60	1.35			0.48
	1.49			0.85	1.48			0.63	1.39			
①平 均	<u>1.72+1.68+1.49</u> 3	$1.84 \times \frac{1.63}{1.72}$	$1.15 \times \frac{1.63}{1.68}$	$0.85 \times \frac{1.63}{1.49}$	$\frac{1.68+1.46+1.48}{3}$	$1.80 \times \frac{1.54}{1.68}$	$1.24 \times \frac{1.54}{1.46}$	$0.63 \times \frac{1.54}{1.48}$	$\frac{1.40 + 1.35 + 1.39}{3}$	$1.94 \times \frac{1.38}{1.40}$	$1.14 \times \frac{1.38}{1.35}$	$0.60 \times \frac{1.38}{1.39}$
	=1.63	=1.74	=1.12	=0.93	=1.54	=1.65	=1.31	=0.66	=1.38	=1.91	=1.17	=0.60
②理 論 値	0.82	0.88	0.80	0.71	0.80	0.90	0.75	0.70	0.80	0.87	0.77	0.65
1 - 2	0.81	0.86	0.32	0.21	0.74	0.75	0.66	-0.04	0.58	1.04	0.40	-0.05
×1/2000sec	0.000405	0.000430	0.000160	0.000105	0.000370	0.000375	0.000330		0.000290	0.000520	0.000200	

1.1	1	重錘の角度	$\theta = 15$	•	1	重錘の角度	$\theta = 20$	•	Ī	重錘の角度	$\theta = 30$	•
ケーンNO.	N o. 1	N o. 2	N o. 3	N o. 4	N o. 1	N o . 2	N o . 3	N o.4	N o.1	N o . 2	N o . 3	N o . 4
	1.75	1.85			1.60	1.88			1.32	1.60		
立上り時間	1.80	1.82			1.60	1.70			1.20	1.75		
(平均)	1.55	1.60			1.40	1.85			1.28	1.60		
	1.70	1.76			1.53	1.81			1.27	1.65		
	1.60		1.40		1.55		1.40		1.26		1.15	
立上り時間	1.68		1.40		1.45		1.27		1.34		1.33	
(平均)	1.55		1.20		1.45		1.20		1.45		1.34	
	1.61		1.33		1.48		1.29		1.35		1.27	
	1.75			0.80	1.60		4	0.76	1.65			0.70
立上り時間	1.98			0.92	1.80			0.94	1.40			0.83
(平均)	1.60			0.82	1.60			0.75	1.55			0.78
	1.78			0.84	1.67			0.82	1.53			0.77
	$\frac{1.70 + 1.61 + 1.78}{3}$	$1.76 \times \frac{1.70}{1.70}$	$1.33 \times \frac{1.70}{1.61}$	$0.84 \times \frac{1.70}{1.78}$	$\frac{1.53+1.48+1.67}{3}$	$1.81 \times \frac{1.56}{1.53}$	$1.29 \times \frac{1.56}{1.48}$	$0.82 \times \frac{1.56}{1.67}$	$\frac{1.27 + 1.35 + 1.53}{3}$	$1.65 \times \frac{1.38}{1.27}$	$1.27 \times \frac{1.38}{1.35}$	$0.77 \times \frac{1.38}{1.53}$
①平 均	=1.70	=1.76	=1.40	= 0.80	=1.56	=1.85	=1.36	=0.78	=1.38	=1.79	=1.30	=0.70
②理 論 値	0.85	0.85	0.70	0.65	0.83	0.83	0.83	0.70	0.88	0.88	0.80	0.64
① - ②	0.85	0.91	0.70	0.15	0.73	1.02	0.53	0.08	0.50	0.91	0.50	0.06
×1/2000sec	0.000425	0.000455	0.000350	0.000075	0.000365	0.000510	0.000265	0.000040	0.000250	0.000465	0.000250	0.000030

表 5 Maxwell Model における蒸気養生コンクリートの内部減衰定数の実測値

コンクリートの 種 類 オートクレーヴ養生コンクリート 蒸気養生コンクリート ゲージNo. No. 1 No. 2 No. 3 No. 4 No.1 No. 2 No. 3 No. 4 $\theta = 15^{\circ}$ 0.000160 0.000310 0.000300 0.000250 0.000085 0.000200 0.000295 0.000285 Model $\theta = 20^{\circ}$ 0.000105 0.000225 0.000280 0.000275 0.000045 0.000120 0.000240 0.000225 $\theta = 30^{\circ}$ 0.000100 0.000295 0.000255 0.000185 0.000140 0.000230 0.000300 0.000235 Voigt 平 均 0.000122 0.000277 0.000278 0.000234 0.000090 0.000180 0.000278 0.000248 総平均 0.000263 0.000235 0.000455 0.000350 0.000075 $\theta = 15^{\circ}$ 0.0004050.000430 0.0001600.0001050.000425 Maxwell Model $\theta = 20^{\circ}$ 0.000370 0.000375 0.000330 0.000365 0.000510 0.000265 0.000040 $\theta = 30^{\circ}$ 0.000290 0.000520 0.000230 0.000250 0.000465 0.000250 0.000030 0.000347 0.000048 平 均 0.000355 0.000442 0.000230 0.000477 0.000288 総平均 0.000336 0.000371

表 6 各種コンクリートの内部減裏定数

Model での内部減衰定数を使用した場合, 測定点が 打撃端に近いもののそれぞれの波形はあまり差がない ように見受けられるが, 打撃端から離れた場合の波形 はピーク値に達するまでの時間およびピーク値等に相 違がかなりはっきり出てくる.すなわち, ピーク値に 達するまでの時間については Maxwell Model の場 合の方が Voigt Model の場合より,実測波形にかな り近いことが認められる.また,ピーク値については, 打撃先端からの各距離におけるピーク値の詳細を示し た図 10 から, Maxwell Model の場合の応力の減衰 の仕方は極めて小さく, Voigt Model の場合の方が 減衰の仕方は大きく,これは実測値のものにかなり近



(a) 打撃端から50mmの位置における各波形の比較



- (b) 打撃端から1,550 mm の位置における各波形の比
 - 図9 衝撃波の実測波形と理論波形の比較

いものであることが認められる.

6. むすび

単位セメント量や養生方法等がかなり異る2種類の コンクリートについて,衝撃試験をした範囲から,コ ンクリートの内部減衰について次のことが言えると思 われる.

- (1) コンクリートの内部減衰定数はコンクリートの 種類にはほとんど関係せず、Voigt Model より 得られた値 B_m は 0.000263~0.000235, Maxwell Model では $B_{m'}$ は 0.000336~0.000371 程度で あった.
- (2) Voigt Model および Maxwell Model より求 められた内部減衰定数を用いて理論波形を求めた 結果から, Maxwell Model の場合にはピーク値



に達するまでの時間についてはかなり実測に近い ものが得られるが、ピーク値の減衰の仕方はかな り小さく、一方、Voigt Modelの場合にはピー ク時の値および減衰の仕方は実際のものに近いこ との特徴が認められた。

参考文献

- E.A.L. Smith: Pile-driving analysis by the wave equation, Transaction of A.S.C.E. 1962.
- E. A. L. Smith: Impact and longitudinal wave transmission: Transaction of A. S. C. E. 1955.
- (渡辺他2名: 波動方程式によるくいの打撃時応力 解析, コンクリートジャーナル, Vol. 6, No. 10, Jan. 1967.
- 松本進: 模型パイルによる打込時応力の測定,土 木学会年次学術講演集,第V部門,昭和44年.
- 5) 岩崎訓明: コンクリートの特性, 共立出版.