

エネルギー集中型柔剛混合構造の応答性状

真瀬 伸治
(技術研究所)寺田 岳彦
(技術研究所)矢部 喜堂
(技術研究所)兼光 知巳
(技術研究所)

§ 1. はじめに

筆者らは、エネルギー論による耐震極限設計法¹⁾²⁾に基づいて、第1層の強度を相対的に低下させ、かつ柔部材と剛部材を混合配置することにより、地震入力エネルギーの大部分を第1層剛部材に吸収させ、また柔部材により過大な変形を抑制させる『第1層エネルギー集中型柔剛混合鉄骨構造』を対象に、弾塑性応答解析、縮小模型の振動台実験および実大断面架構の仮動的実験を通してその有効性を実証し、さらに実際の建物へ適用するに至った^{3)~10)}。

本報ではこれを発展させ、エネルギーを集中させる層として第1層以外の任意の1つの層を設定し、その層を柔剛混合構造とした多層骨組について、その極限地震時の応答性状、特にエネルギー応答性状を応答解析シミュレーションにより検討する¹¹⁾。

さらに、これらのうち特にエネルギー集中層を最上層に設定した多層骨組に注目し、これを対象に、最上層を柔剛混合構造とした場合について応答解析シミュレーションによりそのエネルギー応答性状を検討する¹²⁾。

§ 2. 特定層エネルギー集中型柔剛混合構造

2.1 解析方法

解析モデルは、第2種地盤に建つ10層ラーメン構造を想定し、せん断バネ一質点系とした。地震入力エネルギーの大部分を任意の1つの層(第 k 層: $k=1\sim 10$)に集中させるため、第 k 層の強度を相対的に低下させた。また、第 k 層を柔剛混合構造とした場合(柔剛混合系)としない場合(非混合系)について解析を行なった。各層の重量分布は、最上層のみ600t、その他の層はすべて550tとした。降伏せん断力係数分布は、第 k 層を除いて最適降伏せん断力係数分布²⁾ $\bar{\alpha}_i$ に従い、第 k 層については非混合系の α_k 、柔剛混合系における柔部材の

$f\alpha_k$ および剛部材の $g\alpha_k$ は、それぞれ最適降伏せん断力係数分布の1/2とした(図-1参照)。ただし、 $\alpha_1=0.2$ とした。

$$\left. \begin{aligned} \alpha_i &= \bar{\alpha}_i \quad \alpha_1 \quad (1 \leq i \leq 10, i \neq k) \\ \alpha_k &= \bar{\alpha}_k \quad \alpha_{1/2} \quad (\text{非混合系}) \\ f\alpha_k &= g\alpha_k = \bar{\alpha}_k \quad \alpha_{1/2} \quad (\text{柔剛混合系}) \end{aligned} \right\} (1)$$

ここに、

$$\left. \begin{aligned} \bar{\alpha} &= 1 + 1.5927\xi - 11.8519\xi^2 + 42.5833\xi^3 \\ &\quad - 59.4827\xi^4 + 30.1586\xi^5 \quad (\xi > 0.2) \\ &= 1 + \xi \quad (\xi \leq 0.2) \end{aligned} \right\} (2)$$

ただし、 $\xi = x/H$ 、 x は各層の地盤面からの高さ、 H は建物の高さである。

降伏変形 δ_{yk} は第 k 層を除いて一定(5cm)とし、第 k 層については非混合系の δ_{yk} および柔剛混合系の剛部材の $g\delta_{yk}$ は1cm、柔剛混合系の柔部材の $f\delta_{yk}$ は20cmとした。復元力特性はすべて完全弾塑性型とした(図-2参照)。また、減衰は無視した。

これらのモデルの弾性剛性による1次固有周期は、非混合系で2.290~2.393sec、柔剛混合系で2.286~2.381secとなり、集中層 k が上層になるほどわずかに長くなる。また、非混合系と柔剛混合系の間に差は殆どない(図-3参照)。

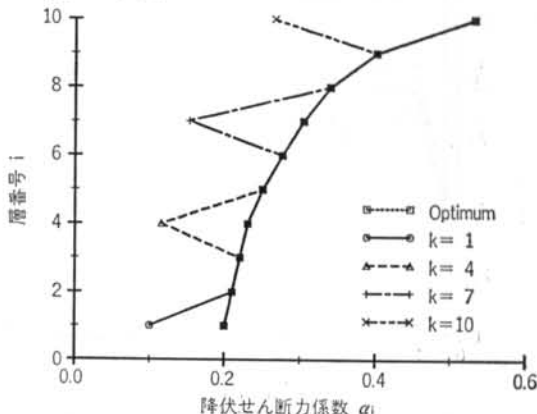


図-1 解析モデルの降伏せん断力係数分布

入力地震波としては、El Centro 1940 NS (最大入力加速度 $\ddot{z}_{0max}=342$ gal, 継続時間 $t_0=40$ sec), Taft 1952 EW ($\ddot{z}_{0max}=176$ gal, $t_0=40$ sec) および Hachinohe 1968 EW ($\ddot{z}_{0max}=184$ gal, $t_0=30$ sec) を用いる。入力レベルは総エネルギー入力により基準化し、極限地震レベルとして総エネルギー入力の等価速度 $V_E=150$

cm/sec を与える。ちなみに、最大入力加速度は El Centro 1940 NS 波で 535~650 gal, Taft 1952 EW 波で 540~663 gal, Hachinohe 1968 EW 波で 193~265 gal となる。数値解析は、Newmark β 法 ($\beta=1/4$), 時間刻み $\Delta t=1/200$ sec とした。

2.2 解析結果および考察

図-4 に集中層の塑性ひずみエネルギー吸収率 W_{pk}/W_p を示す。非混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $k \leq 9$ では 60.9~79.4% とややばらつくものの、おのおの安定した性状を示しているが、 $k=10$ では 48.9% とかなり低下している。Taft 1952 EW 波で k が 1~10 では 60.2~90.8% でかなり安定性状を示し、 $k=10$ のケースについても低下しない。Hachinohe 1968 EW 波では El Centro 1940 NS 波と同様の傾向を示し、 $k \leq 9$ では 72.1~93.8% となり、 $k=10$ では 43.2% となっている。なお、最適降伏せん断力係数分布をもつケースの最大吸収率は、El Centro 1940 NS 波では第 1 層で 23.8%, Hachinohe 1968 EW 波では第 4 層で 25.3%, Taft 1952 EW 波では第 10 層で 38.1% となり、その生起層および量は入力地震波により異なり一定しない。柔剛混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $k \leq 9$ で 54.2~69.1% とややばらつくものの、おのおの安定した性状を示しているが、 $k=10$ では 43.1% とかなり低下している。Taft 1952 EW 波で k が 1~10 では 60.6~84.4% で、かなり安定性状を示している。Hachinohe 1968 EW 波では El Centro 1940 NS 波と同様の傾向を示し、 $k \leq 9$ では 75.6~92.3% となり、 $k=10$ では 40.0% となっている。非混合系と柔剛混合系を比較すると、 k による W_{pk}/W_p の定性的傾向はほぼ同様であり、定量的には柔剛混合系の W_{pk}/W_p の非混合系に対する比率は、El Centro 1940 NS 波で 0.790~0.988 (10 ケース平均で 0.895),

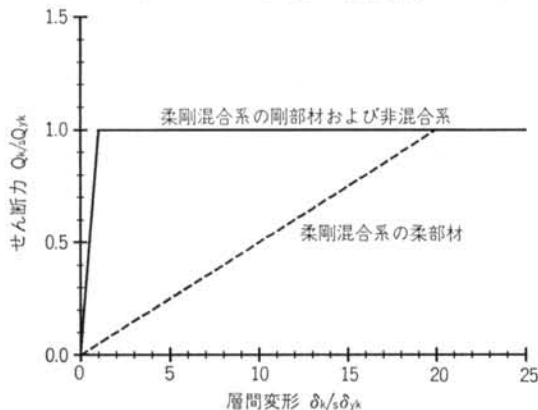


図-2 エネルギー集中層の復元力特性

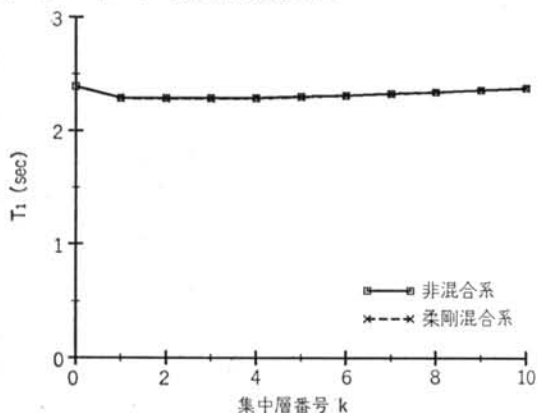


図-3 解析モデルの 1 次固有周期

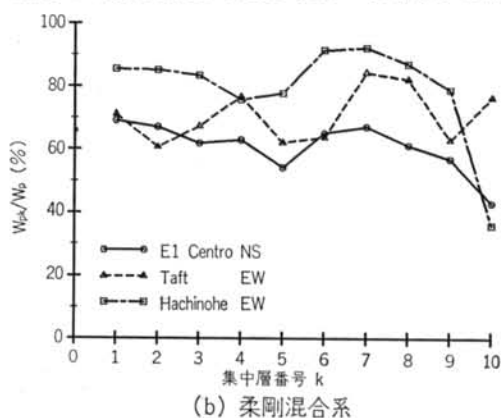
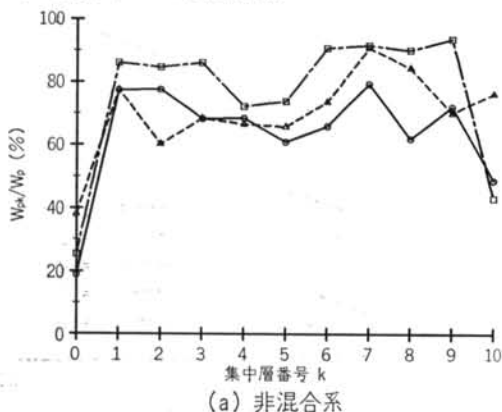


図-4 集中層の累積塑性ひずみエネルギー

Taft 1952 EW 波で 0.867~1.152 (10 ケース平均で 0.967), Hachinohe 1968 EW 波で 0.833~1.055 (10 ケース平均で 0.973) と集中層の降伏せん断力が 2 倍になっている割には W_{pk}/W_p はさほど低下していない。なお、両系とも $k=10$ のケースの集中率が低下しているのは、質量比が過少のためと考えられる。

図-5 に、非集中層 ($i \neq k$) のエネルギー吸収率のうち最大となる層の値 $\max(W_{pi}/W_p)$ を示す。図中のシンボルのうち黒塗りは生起層が最上層のものである。図より、非混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $\max(W_{pi}/W_p)$ は 7.5~21.0% となり、その生起層は $k \leq 8$ のケースではいずれも最上層となっている。Taft 1952 EW 波では $\max(W_{pi}/W_p)$ は 6.9~34.4% となり、その生起層は $k \leq 9$ のケースではいずれも最上層となっている。Hachinohe 1968 EW 波では $\max(W_{pi}/W_p)$ は 1.6~15.5% となり、その生起層は $k \leq 7$ のケースでは最上層あるいはその直下層となっている。柔剛混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $\max(W_{pi}/W_p)$ は 10.0~22.0% となり、その生起層は $k \leq 8$ のケ

ースでは最上層あるいはその直下層となっている。Taft 1952 EW 波では $\max(W_{pi}/W_p)$ は 6.2~31.9% となり、その生起層は $k \leq 9$ のケースではいずれも最上層となっている。Hachinohe 1968 EW 波では、 $k \leq 9$ のケースでは $\max(W_{pi}/W_p)$ は 2.9~9.4%、 $k=10$ のケースで 26.6% となり、その生起層は $k \leq 8$ の殆どのケースで最上層あるいはその直下層となっている。このように非集中層のエネルギー吸収率は、柔剛混合系と非混合系の間には大きな差異は認められない。また、両系ともに $k \neq 10$ のケースでは、最上層およびその近傍の層の降伏せん断力をより大きく設定すれば (文献 6) 参照) W_{pi}/W_p をより小さく抑えることができ、ひいては集中層の吸収率 W_{pk}/W_p をさらに上昇させることができる。

図-6 に、集中層の平均累積塑性変形倍率 $\bar{\epsilon}_k$ を示す。ただし、柔剛混合系の場合は剛部材の値 $s\bar{\epsilon}_k$ である (以下、同じ)。図中、点線は地震総エネルギー入力 of 全量を集中層で吸収する場合の予測値を示す。予測値は次式で与えられる。

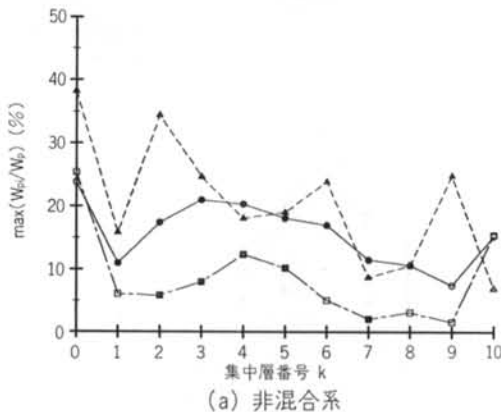


図-5 非集中層の最大累積塑性ひずみエネルギー

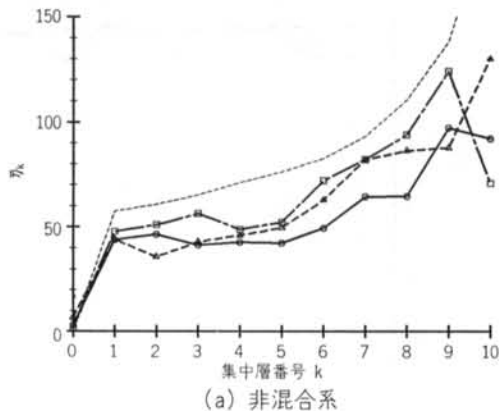
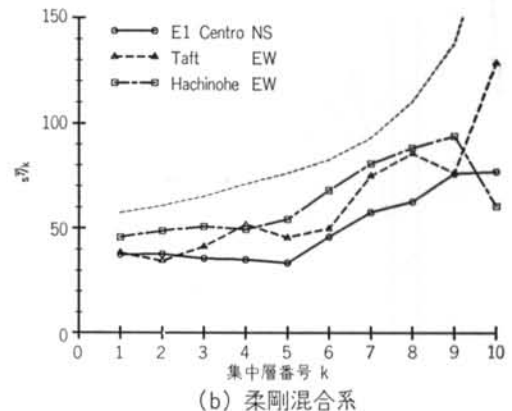
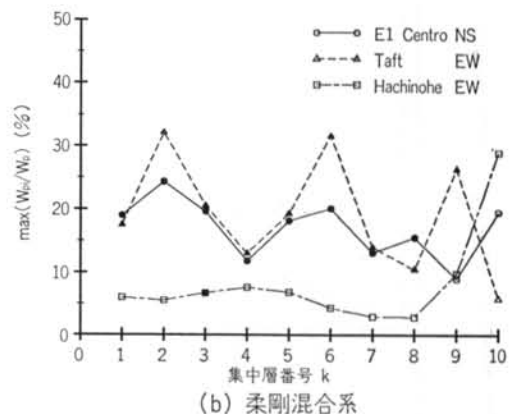


図-6 集中層 (剛部材) の累積塑性変形倍率



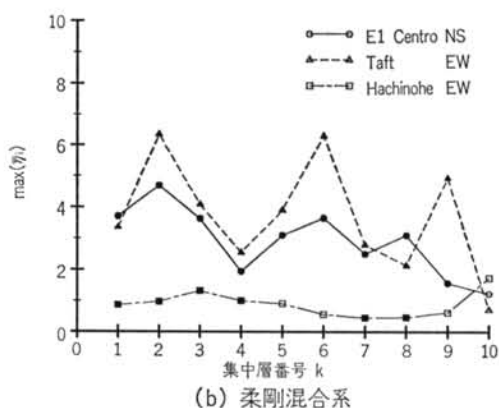
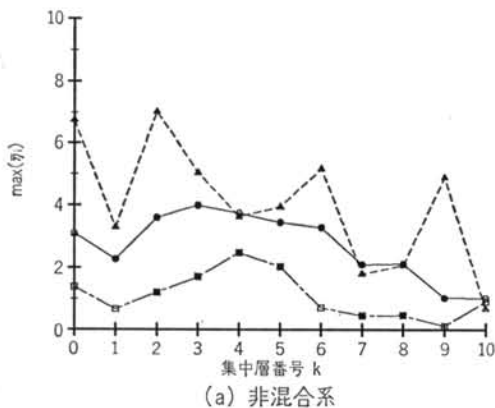
$$s\bar{\eta}_k = \frac{WV_E^2}{4g s\alpha_k w_k s\delta_y} \quad \dots\dots(3)$$

ここに、 W は建物総重量、 w_k は第 k 層の負担する重量、 g は重力加速度である。

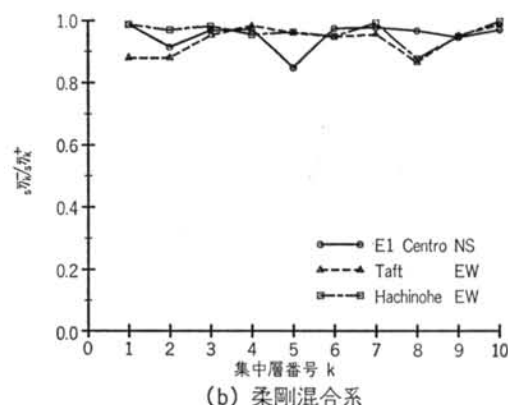
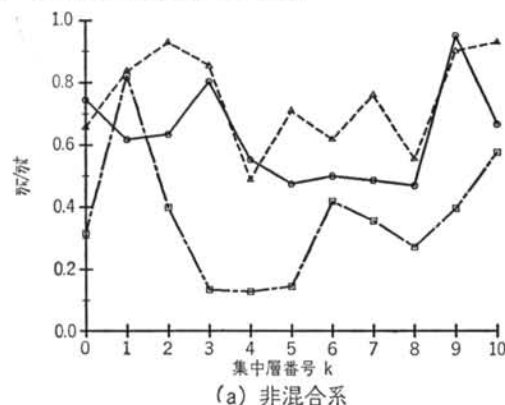
$s\bar{\eta}_k$ (括弧内は非混合系 $\bar{\eta}_k$) は $k=1$ で 37.52~45.87 (43.82~47.86)、 $k=5$ で 33.67~54.27 (42.22~52.27)、 $k=9$ で 75.94~94.00 (87.65~124.05) と k が上層になるほど大きくなる。なお、最適降伏せん断力係数分布をもつケースの平均累積塑性変形倍率の最大値は、El Centro 1940 NS 波では第 8 層で 3.10、Taft 1952 EW 波では第 10 層で 6.73、Hachinohe 1968 EW 波では第 4 層で 1.39 となり、その生起層および量は入力地震波により異なり一定しない。また、予測値と比較すると、図一 4 に示すように集中層のエネルギー吸収率が低下しているためその値は予測値を下回るが、 k による定性的傾向は $k=10$ のケースを除き予測値とよく合っている。また、柔剛混合系と非混合系の間の差は小さい。

図一 7 に、非集中層のうち平均累積塑性変形倍率 $\bar{\eta}_i$ が最大となる層の値を示す。図中のシンボルのうち黒塗

りは生起層が最上層のものである。図より、非混合系の場合 El Centro 1940 NS 波では $\max(\bar{\eta}_i)$ は 1.02~3.98 となり、その生起層は $k \leq 9$ のケースでは殆ど最上層となっている。Taft 1952 EW 波では $\max(\bar{\eta}_i)$ は 0.67~7.02 となり、その生起層は $k \leq 9$ のケースでいずれも最上層となっている。Hachinohe 1968 EW 波では $\max(\bar{\eta}_i)$ は 0.12~2.47 となり、その生起層は $k \leq 8$ の殆どのケースで最上層となっている。柔剛混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $\max(\bar{\eta}_i)$ は 0.91~5.51 となり、その生起層は $k \leq 9$ のすべてのケースで最上層となっている。Hachinohe 1968 EW 波では $k \leq 9$ のケースでは $\max(\bar{\eta}_i)$ は 0.58~2.17 となり、その生起層はすべてのケースで最上層となっている。Taft 1952 EW 波では $\max(\bar{\eta}_i)$ は 2.91~6.20 となり、その生起層は $k \leq 8$ の殆どのケースで最上層となっている。このように、非集中層の $\max(\bar{\eta}_i)$ は集中層に比べれば非常に小さく、柔剛混合系と非混合系との間に大きな差異は認められず、また図一 5 で述べたように、最上層およびその近傍の層の降伏せん断力係数を大きく設定することにより、一層



図一 7 非集中層の最大累積塑性変形倍率



図一 8 集中層(剛部材)の η_k の偏り

小さく抑えられよう。

図-8に、集中層の累積塑性変形倍率の正側 $s\eta_k^+$ および負側 $s\eta_k^-$ のうち、小さい方を大きい方で除した値(便宜的に η_k^-/η_k^+ と記す)を示す。非混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では η_k^-/η_k^+ は0.469~0.952, 平均値0.627, 変動係数0.237, Taft 1952 EW 波では η_k^-/η_k^+ は0.488~0.929, 平均値0.748, 変動係数0.197, Hachinohe 1968 EW 波では η_k^-/η_k^+ は0.127~0.822, 平均値0.360, 変動係数0.548となっている。このように、非混合系では k および入力地震波の違いにより大きくばらつき、その値も小さく、 $s\eta_k$ は一方向に偏っている。一方、柔剛混合系では、El Centro 1940 NS 波では η_k^-/η_k^+ は0.848~0.988, 平均値0.952, 変動係数0.042, Taft 1952 EW 波では η_k^-/η_k^+ は0.864~0.988, 平均値0.936, 変動係数0.046, Hachinohe 1968 EW 波では η_k^-/η_k^+ は0.867~0.998, 平均値0.962, 変動係数0.035となっている。このように、柔剛混合系では非混合系の場合と異なり、 k および入力地震波の違いに関わらず安定した性状を示し、その値も1.0に近い。すなわち、 $s\eta_k$

の一方方向への偏りが非常に小さい。これは残留変形が小さいことをも意味している。

図-9に、集中層の見掛けの塑性変形倍率(平均値) $s\bar{\mu}_k$ と平均累積塑性変形倍率 $s\bar{\eta}_k$ の比 $s\bar{\mu}_k/s\bar{\eta}_k$ を示す。非混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $\bar{\mu}_k/\bar{\eta}_k$ は0.226~0.507, 平均値0.386, 変動係数0.242, Taft 1952 EW 波では $\bar{\mu}_k/\bar{\eta}_k$ は0.153~0.527, 平均値0.335, 変動係数0.289, Hachinohe 1968 EW 波では $\bar{\mu}_k/\bar{\eta}_k$ は0.286~0.817, 平均値0.583, 変動係数0.286となっている。このように、非混合系では k および入力地震波の違いにより大きくばらつき、その値も大きい。一方、柔剛混合系では El Centro 1940 NS 波では $s\bar{\mu}_k/s\bar{\eta}_k$ は0.143~0.352, 平均値0.270, 変動係数0.229, Taft 1952 EW 波では $s\bar{\mu}_k/s\bar{\eta}_k$ は0.086~0.283, 平均値0.201, 変動係数0.279, Hachinohe 1968 EW 波では $s\bar{\mu}_k/s\bar{\eta}_k$ は0.142~0.242, 平均値0.212, 変動係数0.142となっている。このように、柔剛混合系では k および入力地震波の違いによりややばらつくが、その値は非混合系に比べかなり小さい。

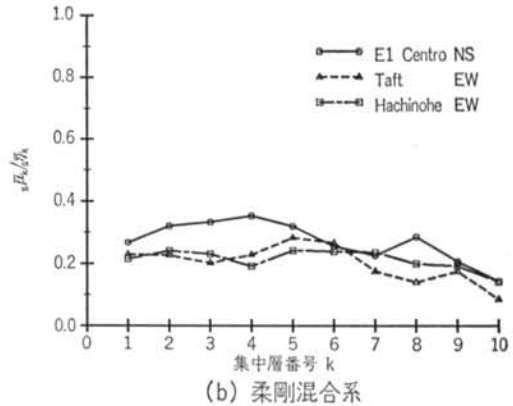
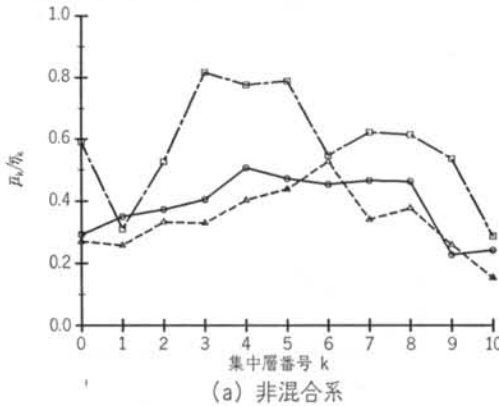


図-9 集中層(剛部材)の $\bar{\mu}_k/\bar{\eta}_k$

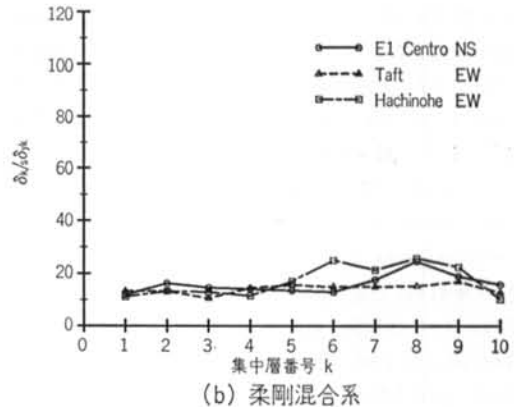
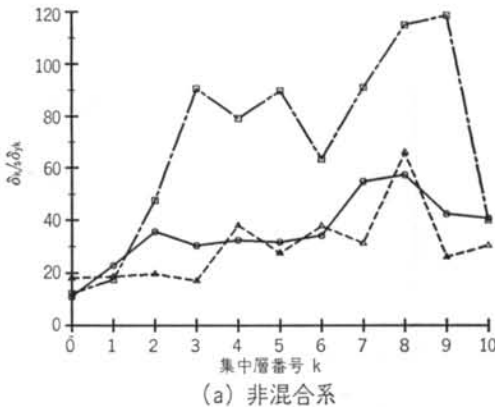


図-10 集中層の最大層間変形

図一10に、集中層の最大変形を層の降伏変形で除した量 $\delta_{kmax}/\delta_{yk}$ を示す。ただし、柔剛混合系は剛部材の降伏変形で除した量 $\delta_{kmax}/s\delta_{yk}$ である。非混合系の場合、El Centro 1940 NS 波では $\delta_{kmax}/\delta_{yk}$ は11.02～57.33、平均値35.77、変動係数0.3513、Taft 1952 EW 波では $\delta_{kmax}/\delta_{yk}$ は17.01～65.83、平均値30.00、変動係数0.4477、Hachinohe 1968 EW 波では $\delta_{kmax}/\delta_{yk}$ は12.14～118.6、平均値67.51、変動係数0.4796となっている。このように、非混合系では k および入力地震波の違いにより大きくばらつき、その値も大きい。一方、柔剛混合系ではEl Centro 1940 NS 波では $\delta_{kmax}/s\delta_{yk}$ は11.82～24.56、平均値15.96、変動係数0.2193、Taft 1952 EW 波では $\delta_{kmax}/s\delta_{yk}$ は10.55～16.82、平均値14.16、変動係数0.1179、Hachinohe 1968 EW 波では $\delta_{kmax}/s\delta_{yk}$ は10.25～25.67、平均値17.03、変動係数0.335となっている。このように、柔剛混合系では k および入力地震波の違いによるばらつきは非混合系に比べかなり小さく、その平均値も非混合系の $1/2.12 \sim 1/3.96$ と非常に小さい。

§ 3. 最上層エネルギー集中型柔剛混合構造

3.1 解析方法

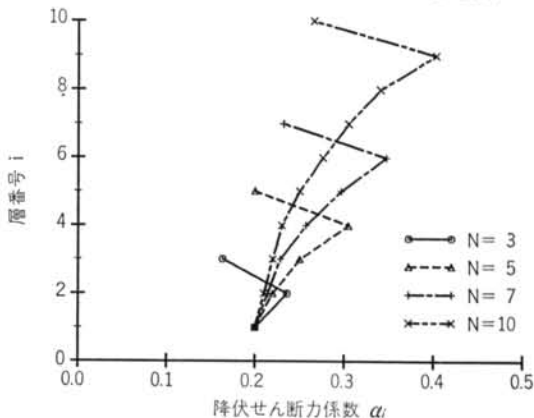
解析対象建屋は、第2種地盤に建つ多層ラーメン構造を想定し、せん断パネー質点系でモデル化した。地震入力エネルギーの大部分を最上層に集中させるため、最上層の強度を相対的に低下させた。建屋の階数 N をパラメータとし、 $N=3, 4, \dots, 10$ の8ケースについて、また最上層を柔剛混合構造とした場合（柔剛混合系）としない場合（非混合系）について解析を行なった。各層の重量分布は最上層のみ600 t、その他の層はすべて550 tとした。降伏せん断力係数分布は、最上層を除いて最適降伏せん断力係数分布 $\bar{\alpha}_i$ に従い、最上層については非混合系の α_N 、柔剛混合系における柔部材の $f\alpha_N$ および剛部材の $s\alpha_N$ は、それぞれ最適降伏せん断力係数分布の $1/2$ とした（図一11参照）。ただし、 $\alpha_1=0.2$ とした。

$$\left. \begin{aligned} \alpha_i &= \bar{\alpha}_i \alpha_1 \quad (1 \leq i \leq N-1) \\ \alpha_N &= \bar{\alpha}_N \alpha_1 / 2 \quad (\text{非混合系}) \\ f\alpha_N &= s\alpha_N = \bar{\alpha}_N \alpha_1 / 2 \quad (\text{柔剛混合系}) \end{aligned} \right\} (4)$$

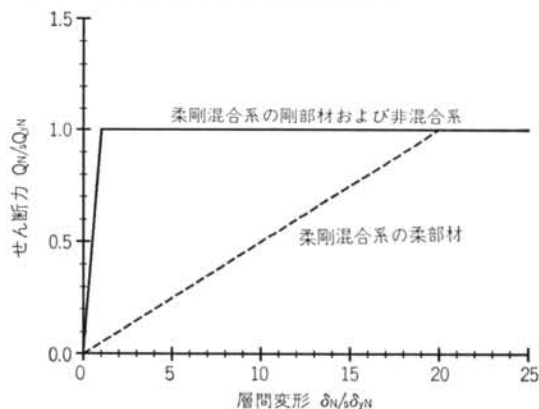
降伏変形 δ_{yi} は最上層を除いて一定（5 cm）とし、最上層については非混合系の δ_{yN} および柔剛混合系の剛部材の $s\delta_{yN}$ は1 cm、柔剛混合系の柔部材の $f\delta_{yN}$ は20 cmとした。復元力特性はすべて完全弾塑性型とした（図一12参照）。また、減衰は無視した。これらのモデルの1

次固有周期は1.35～2.38秒であり、非混合系と柔剛混合系の間に差は殆どない（図一13参照）。

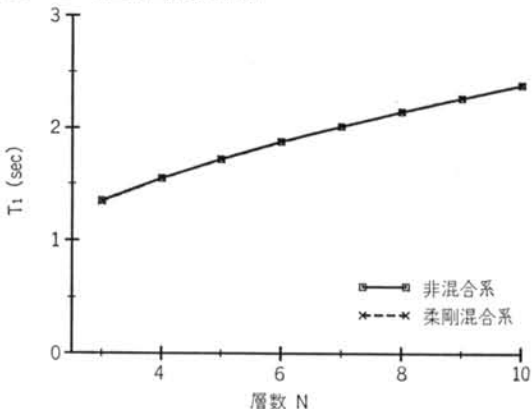
入力地震波としては、§ 2. と同様に El Centro 1940 NS, Taft 1952 EW および Hachinohe 1968 EW を用いる。入力レベルは総エネルギー入力により基準化し、極限地震レベルとして総エネルギー入力の等価速度 V_E



図一11 解析モデルの降伏せん断力係数分布



図一12 最上層の復元力特性



図一13 解析モデルの1次固有周期

=150cm/secを与える。ちなみに、最大入力加速度はEl Centro 1940 NS波で505~603 gal, Taft 1952 EW波で433~636 gal, Hachinohe 1968 EW波で192~325 galとなる。数値解析はNewmark β 法($\beta=1/4$), 時間刻み $\Delta t=1/200$ 秒とした。

3.2 解析結果および考察

図-14に、集中層の塑性ひずみエネルギー吸収率 W_{pN}/W_p を示す。なお、図中の点線は文献(13)による予測値を示す。この予測値は次式で与えられる。

$$\frac{W_{pN}}{W_p} = \frac{14.3 \alpha_1}{N \alpha_{E1}} \quad (\leq 1.0) \quad \dots\dots(5)$$

ここに、

$$\alpha_{E1} = \frac{2\pi V_E}{gT} \quad \dots\dots(6)$$

非混合系の場合、El Centro 1940 NS波では $N=3$ で W_{pN}/W_p は88.5%, $N=6$ で84.2%, $N \geq 7$ では N が大きくなるにつれて急激に低下し、 $N=10$ では48.1%となっている。Taft 1952 EW波では $N=3$ で W_{pN}/W_p は84.5%, $N=6$ で78.1%, $N=10$ で76.4%と他の2波と異なり N によらず量的に安定している。Hachinohe 1968 EW波ではEl Centro 1940 NS波と同様の傾向を示し、 $N=3$ で W_{pN}/W_p は88.5%, $N=6$ で82.6%, $N \geq 7$ では N が大きくなるにつれて急激に低下し、 $N=10$ では41.7%となっている。柔剛混合系の場合、El Centro 1940 NS波では $N=3$ で W_{pN}/W_p は87.9%, $N=6$ で67.5%と N が大きくなるにつれて緩やかに低下し、 $N \geq 7$ では N が大きくなるにつれて急激に低下し、 $N=10$ では43.1%となっている。Taft 1952 EW波では N に対して量的に安定しており、 $N=3$ で W_{pN}/W_p は78.9%, $N=6$ で73.5%, $N=10$ では76.4%となっている。Hachinohe 1968 EW波ではEl Centro 1940 NS

波と同様の傾向を示し、 $N=3$ で W_{pN}/W_p は74.2%, $N=6$ で78.1%, $N \geq 7$ では N が大きくなるにつれて急激に低下し、 $N=10$ では35.4%となっている。非混合系と柔剛混合系を比較すると、 N による W_{pN}/W_p の定性的傾向はほぼ同様であり、定量的には柔剛混合系の W_{pN}/W_p の非混合系に対する比率は、El Centro 1940 NS波で0.802~0.993(8ケース平均で0.911), Hachinohe 1968 EW波で0.724~1.019(8ケース平均で0.867), Taft 1952 EW波で0.870~1.055(8ケース平均で0.942)と最上層の降伏せん断力が2倍になっている割には W_{pN}/W_p はさほど低下していない。また、式(5)の予測値と比較すると量的には小さいが、 N との関係ではほぼ同様の傾向を示している。

図-15に、非集中層($i \neq k$)のエネルギー吸収率のうち最大となる層の値 $\max(W_{pi}/W_p)$ を示す。図より、非混合系の場合 $\max(W_{pi}/W_p)$ はEl Centro 1940 NS波では5.3~16.3%, Hachinohe 1968 EW波では8.3~19.7%, Taft 1952 EW波では4.3~10.9%となっている。その生起層は必ずしも一定しないが、おおむね中間層となるケースが多い。柔剛混合系の場合、 $\max(W_{pi}/W_p)$ はEl Centro 1940 NS波では8.7~19.5%, Hachinohe 1968 EW波では9.2~27.1%, Taft 1952 EW波では5.8~13.5%となっている。その生起層は必ずしも一定しない。このように、非集中層のエネルギー吸収率は柔剛混合系と非混合系の間には大きな差異は認められない。また、両系ともに最上層の降伏せん断力を他の層に対しさらに低減すれば、 $\max(W_{pi}/W_p)$ をより小さく抑えることができ、ひいては集中層の吸収率 W_{pN}/W_p をさらに上昇させることができよう。

図-16に、集中層の平均累積塑性変形倍率 $\bar{\eta}_N$ を示す。ただし、柔剛混合系の場合は剛部材の値 $s\bar{\eta}_N$ である。図中、点線は地震入力エネルギーのうち式(5)による

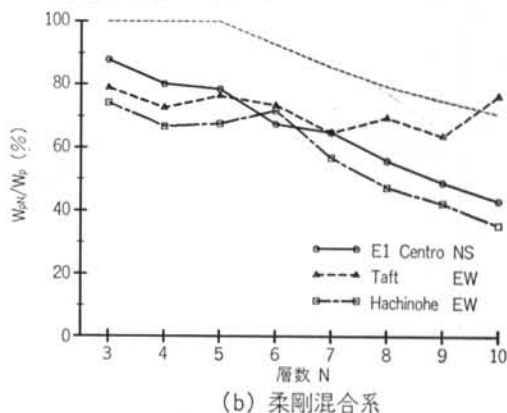
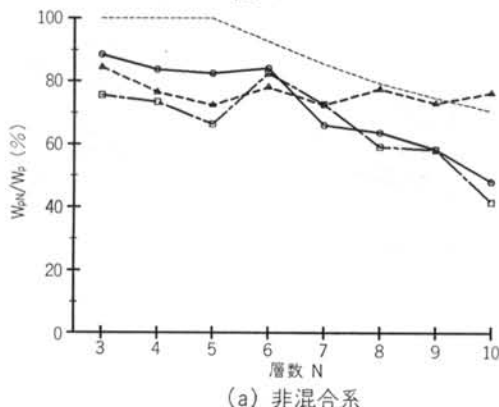


図-14 最上層(剛部材)の累積塑性ひずみエネルギー

予測値をすべて最上層で吸収する場合の予測値を示す。予測値は次式で与えられる。

$$s\bar{\eta}_N = \frac{WV_E^2}{4g s\alpha_N \omega_N s\delta y} \times \frac{14.3\alpha_1}{N\alpha_{E1}} \quad \dots\dots(7)$$

$s\bar{\eta}_N$ (括弧内は非混合系 $\bar{\eta}_N$) は各入力地震波に対し $N=3$ で70.49~83.78 (73.25~86.85), $N=6$ で89.12~100.6 (111.3~120.7) と N が大きくなるほど大きくなるが, $N>7$ ではほぼ一定あるいは低減し, $N=10$ で59.99~130.1 (69.02~89.91) となる。また, 予測値と比較すると, 図-14に示すように集中層のエネルギー吸収率が予測値より低下しているため, その値は予測値を下回るが, k による定性的傾向はおおむね予測値とよく合っている。また, 柔剛混合系と非混合系の間の差は小さい。

図-17に, 非集中層のうち平均累積塑性変形倍率 $\bar{\eta}_i$ が最大となる層の値を示す。非混合系の場合, $\max(\bar{\eta}_i)$ は El Centro 1940 NS 波で0.27~1.08, Taft 1952 EW 波では0.45~1.01, Hachinohe 1968 EW 波では0.52~1.18となっている。また, その生起層は N および入力地

震波により異なり一定しない。柔剛混合系の場合, $\max(\bar{\eta}_i)$ は El Centro 1940 NS 波で0.45~1.00, Taft 1952 EW 波では0.56~1.28, Hachinohe 1968 EW 波では0.68~1.63となっている。また, その生起層は N および入力地震波により異なり一定しない。このように, 非集中層の $\max(\bar{\eta}_i)$ は集中層のに比べれば非常に小さく, エネルギー吸収率の割には損傷が軽微である。柔剛混合系と非混合系との間に大きな差異は認められず, また図-15で述べたように, 最上層の降伏せん断力係数をさらに低減することにより一層小さく抑えられよう。

図-18に, 集中層の累積塑性変形倍率の正側 $s\eta_N^+$ および負側 $s\eta_N^-$ のうち, 小さい方を大きい方で除した値 (便宜的に η_N^-/η_N^+ と記す) を示す。非混合系の場合, El Centro 1940 NS 波では η_N^-/η_N^+ は0.405~0.956, 平均値0.689, 変動係数0.276, Taft 1952 EW 波では η_N^-/η_N^+ は0.491~0.976, 平均値0.756, 変動係数0.197, Hachinohe 1968 EW 波では η_N^-/η_N^+ は0.382~0.948, 平均値0.655, 変動係数0.314となっている。このように, 非混合系では N および入力地震波の違いに

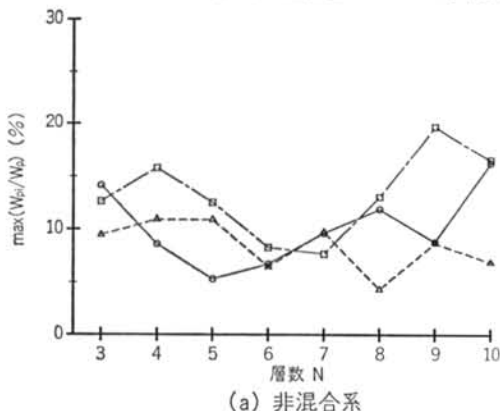


図-15 非集中層の最大累積塑性ひずみエネルギー

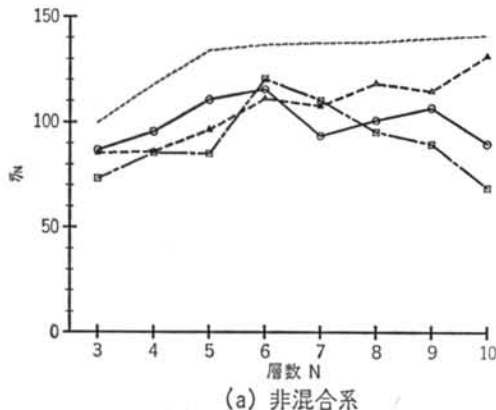
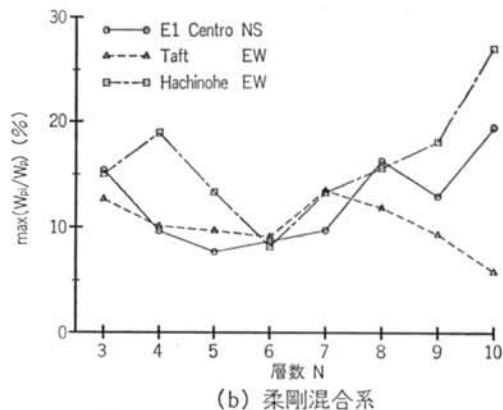
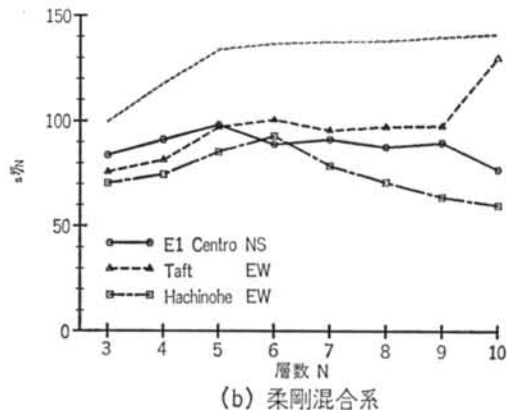


図-16 最上層 (剛部材) の累積塑性変形倍率

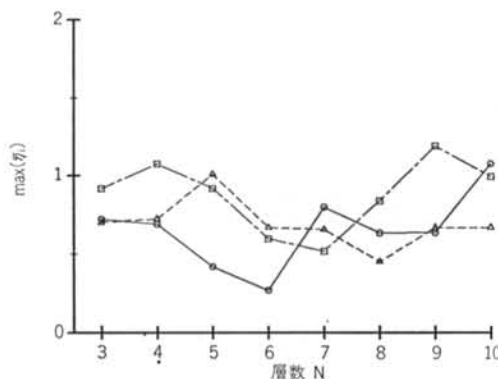


より大きくばらつき、その値も小さく、 η_N は一方に偏っている。一方、柔剛混合系では、El Centro 1940 NS波では $s\eta_N^-/s\eta_N^+$ は0.898~0.977、平均値0.946、変動係数0.028、Taft 1952 EW波では $s\eta_N^-/s\eta_N^+$ は0.811~0.992、平均値0.954、変動係数0.059、Hachinohe 1968 EW波では $s\eta_N^-/s\eta_N^+$ は0.938~0.992、平均値0.968、変動係数0.024となっている。このように、柔剛混合系では k および入力地震波の違いに関わらず安定した性状を示し、その値も1.0に近い。すなわち、 $s\eta_N$ の一方への偏りが非常に小さく、したがって残留変形も小さい。

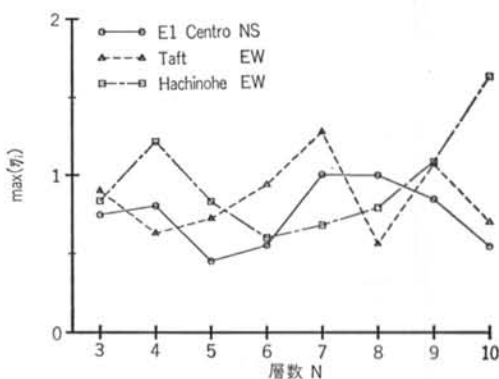
図一19に、最上層の見掛けの塑性変形倍率(平均値) $\bar{\mu}_N$ と平均累積塑性変形倍率 $\bar{\eta}_N$ の比を示す。非混合系の場合、El Centro 1940 NS波では $\bar{\mu}_N/\bar{\eta}_N$ は0.180~0.457、平均値0.313、変動係数0.255、Taft 1952 EW波では $\bar{\mu}_N/\bar{\eta}_N$ は0.164~0.381、平均値0.249、変動係数0.246、Hachinohe 1968 EW波では $\bar{\mu}_N/\bar{\eta}_N$ は0.218~0.510、平均値0.336、変動係数0.326となっている。このように、非混合系では N および入力地震波の違いにより大きくばらつき、その値も大きい。一方、柔剛混合系

では、El Centro 1940 NS波では $s\bar{\mu}_N/s\bar{\eta}_N$ は0.122~0.177、平均値0.143、変動係数0.144、Taft 1952 EW波では $s\bar{\mu}_N/s\bar{\eta}_N$ は0.080~0.181、平均値0.123、変動係数0.244、Hachinohe 1968 EW波では $s\bar{\mu}_N/s\bar{\eta}_N$ は0.110~0.205、平均値0.154、変動係数0.199となっている。このように、柔剛混合系では k および入力地震波の違いに関わらず安定した性状を示し、その値も0.2以下と非常に小さい。

図一20に、集中層の最大変形を層の降伏変形で除した量 $\delta_{Nmax}/\delta_{yN}$ を示す。ただし、柔剛混合系は剛部材の降伏変形で除した量 $\delta_{Nmax}/s\delta_{yN}$ である。非混合系の場合、El Centro 1940 NS波では $\delta_{Nmax}/\delta_{yN}$ は29.34~89.40、平均値52.13、変動係数0.3288、Taft 1952 EW波では $\delta_{Nmax}/\delta_{yN}$ は25.52~86.60、平均値40.95、変動係数0.4526、Hachinohe 1968 EW波では $\delta_{Nmax}/\delta_{yN}$ は22.12~97.43、平均値54.48、変動係数0.4862となっている。このように、非混合系では N および入力地震波の違いにより大きくばらつき、その値も非常に大きい。一方、柔剛混合系ではEl Centro 1940 NS波では $\delta_{Nmax}/$

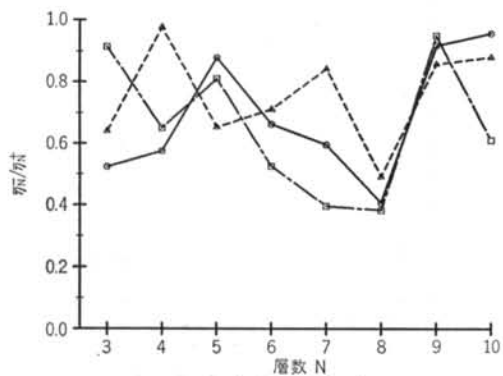


(a) 非混合系

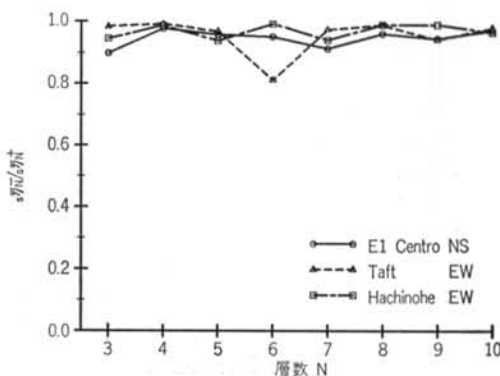


(b) 柔剛混合系

図一17 非集中層の最大累積塑性変形倍率



(a) 非混合系



(b) 柔剛混合系

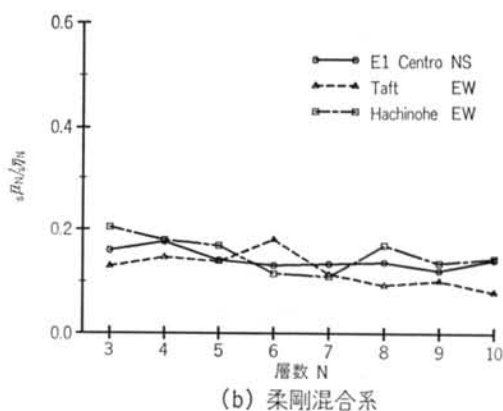
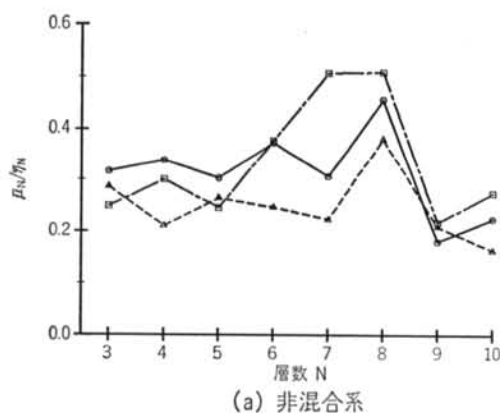
図一18 最上層(剛部材)の η_N の偏り

σ_{yN} は13.31~18.90, 平均値16.34, 変動係数0.0701, Taft 1952 EW 波では $\delta_{Nmax}/\sigma_{yN}$ は10.45~28.71, 平均値15.62, 変動係数0.3642, Hachinohe 1968 EW 波では $\delta_{Nmax}/\sigma_{yN}$ は10.45~15.95, 平均値13.32, 変動係数0.1472となっている。このように, 柔剛混合系では k および入力地震波の違いによるばらつきはかなり小さく, その平均値も非混合系の1/2.62~1/4.09と非常に小さい。

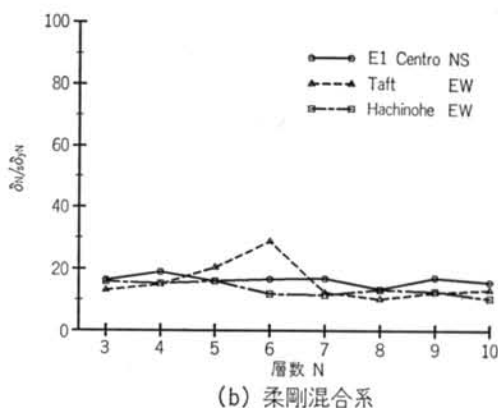
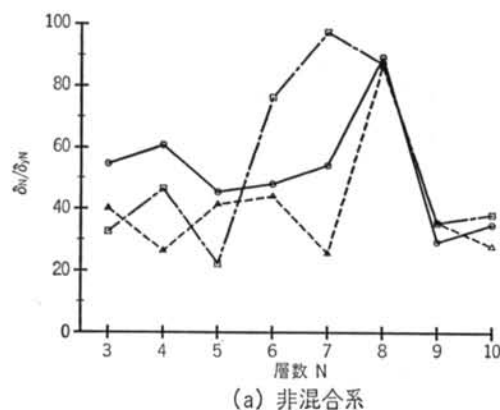
§ 4. まとめ

多層建築物において, ある特定の層の強度を相対的に小さくし, その層を柔剛混合構造とした『特定層エネルギー集中型柔剛混合構造』, およびエネルギー集中層を最上層に設定した『最上層エネルギー集中型柔剛混合構造』を対象に, 弾塑性応答解析により極限地震時の応答性状, 特にエネルギー吸収性状について検討した。その結果, エネルギー集中層の強度を低減することにより, 地震入力エネルギーの大部分をその層に集中させることができ, その層の剛部材のエネルギー吸収率は剛部材の強度のほか質量比に依存し, 質量比として0.2以上確保する必要があることが分かった。また, 集中層を柔剛混合構造とすることによりエネルギー応答性状の安定化が図れ, 集中層の累積塑性変形倍率の一方向への偏りおよび応答変形の抑制に効果があることが分かった。

謝辞 本研究に当たり, 東京大学教授秋山宏博士に懇切な御指導を頂いた。ここに, 深甚なる謝意を表します。



図一19 最上層(剛部材)の $\bar{\mu}_N/\bar{\eta}_N$



図一20 最上層の最大層間変形

<参考文献>

- 1) 秋山 宏：“エネルギー集中型多層骨組における D_s 値” 日本建築学会論文報告集 第341号（1984年）
- 2) 秋山 宏：“建築物の耐震極限設計” 東京大学出版会（1987年）
- 3) 秋山 宏，宇野寿郎，矢部喜堂，真瀬伸治，平間敏彦，寺田岳彦，加藤征宏，大竹章夫：“第1層エネルギー集中型柔剛混合鉄骨構造の基本特性” 日本建築学会構造系論文報告集 第402号（1989年8月）pp. 79～87
- 4) 矢部喜堂，真瀬伸治，平間敏彦，寺田岳彦，大竹章夫：“第1層エネルギー集中型柔剛混合鉄骨構造の弾塑性振動実験” 日本建築学会構造系論文報告集 第412号（1990年6月）pp. 53～65
- 5) 矢部喜堂，真瀬伸治，塚越英夫，平間敏彦，大竹章夫：“第1層エネルギー集中型柔剛混合鉄骨架構の仮動的実験” 日本建築学会構造系論文報告集 第413号（1990年7月）pp. 41～52
- 6) 兼光知巳，矢部喜堂，真瀬伸治：“地震力を受けるせん断型多層骨組みの損傷分布に関する研究” 構造工学論文集 Vol. 37B（1991年3月）
- 7) 宇野寿郎，矢部喜堂，伊倉 清，真瀬伸治，平間敏彦，寺田岳彦，加藤征宏，大竹章夫：“第1層エネルギー集中型鉄骨柔剛混合構法に関する研究（その1）～（その8）” 日本建築学会大会学術講演梗概集（昭和62年10月）
- 8) 宇野寿郎，矢部喜堂，真瀬伸治，塚越英夫，平間敏彦，寺田岳彦，加藤征宏，大竹章夫：“第1層エネルギー集中型鉄骨柔剛混合構法に関する研究（その9）～（その14）” 日本建築学会大会学術講演梗概集（昭和63年10月）
- 9) 宇野寿郎，矢部喜堂，真瀬伸治，平間敏彦，寺田岳彦，兼光知巳，加藤征宏，大竹章夫：“第1層エネルギー集中型鉄骨系剛混合構法に関する研究（その15）～（その17）” 日本建築学会大会学術講演梗概集（1989年10月）
- 10) 宇野寿郎，久光脩文：“清水建設株式会社研究所UCR実験棟” ビルディングレター（1989年1月）pp. 24～33
- 11) 矢部喜堂，宇野寿郎，真瀬伸治，平間敏彦，寺田岳彦，兼光知巳，加藤征宏，大竹章夫：“特定層エネルギー集中型鉄骨柔剛混合構法に関する研究” 日本建築学会大会学術講演梗概集（1989年10月）
- 12) 真瀬伸治，宇野寿郎，矢部喜堂，平間敏彦，寺田岳彦，兼光知巳，加藤征宏，大竹章夫：“最上層エネルギー集中型鉄骨柔剛混合構法に関する研究” 日本建築学会大会学術講演梗概集（1989年10月）
- 13) 秋山 宏：“最上層損傷集中型多層骨組の D_s 値” 日本建築学会構造系論文報告集 第362号（1986年）pp. 37～44

