

1. 概論

全く不規則な地震動による動水圧の理論式を誘導し、2, 3の地震記録に対して数値計算を行った結果、従来の定常振動論における誤を指摘し、次の諸点を明らかにすることができた。(1) 地震週期の動水圧の共振週期より短い場合には、地動の位相より90°おくれた位相の動水圧が支配的である。(2) 実際にかかる有限時間続く不規則な地震による動水圧の最大値は、Westergaardの式による値の2倍以下である。(3) 地震週期が動水圧の共振週期より短い場合には、ダムの弾性変形によつて生ずる附加的動水圧は、ダムの弾性変形の位相より90°おけて生じ、減衰力としてダムに作用する。(4) 重力ダムの満水時固有振動週期は動水圧の共振週期より短い。従つて、ダムが共振するような地震週期に対しては、動水圧の減衰作用が働つき、重力ダムの振動応力は従来考えられていたものより遙かに小さい。

2. 不規則な地震動による動水圧

地震加速度を $\alpha g \psi(t)$ とすれば、動水圧 σ は次式によつて求められる。

$$\sigma = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{4\alpha W_0 \nu (-1)^m \cos \lambda_m (h-z)}{(2m+1)\pi} \int_0^{t-x/\nu} \psi(\tau) J_0 \{ \lambda_m \nu \sqrt{(t-\tau)^2 - (x/\nu)^2} \} d\tau \quad \text{----- (1)}$$

こゝに、 W_0 は水の単位重量、 ν は水中音速、 h は堤高、 z は天端よりの深さ、 $\lambda_m = (2m)\pi / 2h$ である。

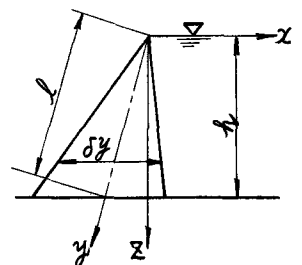
特別な場合として、地動が $(\alpha g / W_0) \cos \omega t$ で始まる場合の動水圧を、定常状態と過渡状態に分離すると次式が得られ、地震週期が動水圧の共振週期より短い場合には、地動の位相より90°おくれた位相の動水圧が支配的となる。

$$\begin{aligned} \sigma = & - \sum_{m=0}^{S-1} \frac{4\alpha W_0 (-1)^m \cos \lambda_m (h-z)}{(2m+1)\pi \sqrt{(\omega/\nu)^2 - \lambda_m^2}} \sin(\omega t - \sqrt{(\omega/\nu)^2 - \lambda_m^2} x) \\ & - \sum_{m=S}^{\infty} \frac{4\alpha W_0 (-1)^m \cos \lambda_m (h-z)}{(2m+1)\pi \sqrt{\lambda_m^2 - (\omega/\nu)^2}} e^{-x\sqrt{\lambda_m^2 - (\omega/\nu)^2}} \cos \omega t \\ & + \sum_{m=0}^{\infty} \frac{4\alpha W_0 \nu (-1)^m \cos \lambda_m (h-z)}{(2m+1)\pi} \int_t^{\infty} \cos \omega(t-\tau) J_0 \{ \lambda_m \nu \sqrt{\tau^2 - (x/\nu)^2} \} d\tau \end{aligned} \quad \text{----- (2)}$$

こゝに、 S は、 $\lambda_m > (\omega/\nu)$ を満たす m の最小値である。

図-2は坂原ダムサイト地震記録(電研所報)に対し、(1)式によつて動水圧を求め、Westergaardの式による計算値に対する倍率を示したものである。また、図-3は、地震動が $(\alpha g / W_0) \cos \omega t$ で始まる場合に、動水圧生成のために、ダム上流面単位巾が水にあたるエネルギーを、ダムが剛振動をなすとして求めたものである。

図-1 重力ダム



3. 重力ダムの振動応力

重力ダムの空虚時における振動型を $u_j(s)$, ($j=1, 2, \dots$), ($s = z/h = y/l$) とし, 地動が定常的に $(\alpha g/w^2) \cos wt$ でダムに作用する時のダムの弾性変位を $\sum_{j=1}^{\infty} a_j u_j e^{iwt}$ とおけば, 係数 a_j は次式によって求められる。

$$a_j \left\{ C d_j (w_j^2 - w^2 + 2i\mu w) + B e_j (w_j^2 - w^2) \right\} + \sum_{r=1}^{\infty} a_r \left\{ \sum_{m=0}^{s-1} \frac{i D w^2 f_{jm} f_{rm}}{\lambda_m^2 V^2 - w^2} - \sum_{m=s}^{\infty} \frac{D w^2 f_{jm} f_{rm}}{\lambda_m^2 V^2 - w^2} \right\} = F C_j - \sum_{m=0}^{s-1} \frac{i G (-1)^m f_{jm}}{(2m+1)\pi \sqrt{w^2 - \lambda_m^2 V^2}} + \sum_{m=s}^{\infty} \frac{G (-1)^m f_{jm}}{(2m+1)\pi \sqrt{\lambda_m^2 V^2 - w^2}} \quad \text{----- (3)}$$

こゝに, $B = w c h^2 / E g$, $C = 12 w c h^2 / E g \delta^2$, $D = 24 w c v h^2 / E g \delta^2 l$, $F = 12 \alpha w c h^2 / E \delta^2$, $G = 48 \alpha w c v h^2 / E g \delta^2 l$,

$$C_j = \int_0^s u_j u_j ds, \quad d_j = \int_0^s u_j u_j^2 ds, \quad e_j = \int_0^s u_j \left(\frac{du_j}{ds} \right)^2 ds$$

$f_{jm} = \int_0^s u_j \cos \lambda_m h (1-s) ds$, である。

図-4 は, いろいろの地震週期の場合に堤底に生ずる振動モーメントを (3) 式によって求め, 静モーメントに対する倍率で示したものである。

図-4 から明らかなように, 振動モーメントは共振時においてもはなほ小さい。動水圧が共振するような地震週期に対しては, 振動モーメントは外力たる動水圧の倍率に支配される。

図-4 では定常振動を仮定したので動水圧の倍率は ∞ となつたのであるが, この場合には, 図-2 に示すような実際の地震記録による動水圧の最大値から検討して, ダムの振動モーメントは, ダムの第1次共振点における振動モーメントより大きくなることはないようである。

図-2 動水圧倍率 (塚原ダムサイト地震記録)

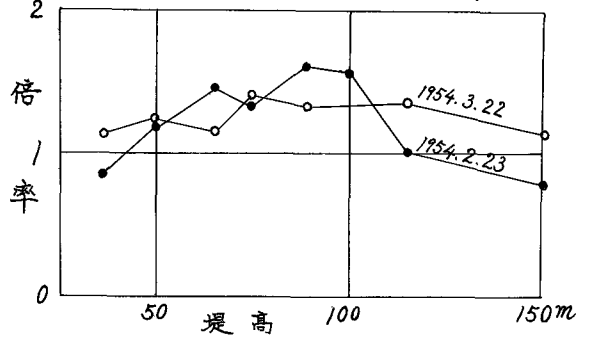


図-3 地動が $\cos wt$ で始まる場合のエネルギー消費量 ($h=100m$) $V = \alpha^2 \eta \text{ t m}$

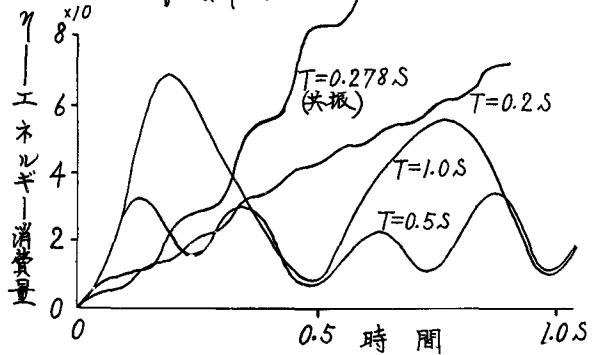


図-4 重力ダムの堤底振動応力 ($h=100m$, $E=2.1 \times 10^6 \text{ t/m}^2$)

