

МЦЩЯНДИС ГУРЬУЛАРЫ ВЯ ИНШААТ КОСТРУКСИЙАЛАРЫ

К. М. МЯММЯДОВ, АЛИ МОЩЯММЯДИ

ДОК ТИПЛИ КАМЕРАНЫН ЧЕВИК ДИБ КОСТРУКСИЙАСЫНЫН ЛЙОСВАРИ БАТАН ГРУНТЛАРДА СЯРБЯСТ РЯГСЛЯРИНИН ЩЕСАБЛАНМАСЫ

Дайаныгсыз структуралы лйосвари грунтлар мцхтялиф юлкялярин яразиляриндя эениш йайылмышдыр. Бир чох шалларда щидротехники, сянайе, мцлки вя няглийат тикинтиляри дайаныгсыз структуралы, лйосвари батан, еляжя дя шишян эил грунтлары шыраитиндя инша едилир. Бу грунтларын ясас хцсусийятляри ондан ибарятдир ки, тябии шалда онлар кифайят гядяр мюшкямлийя малик олурлар. Лакин, су иля исландыгда онларын мюшкямлик параметрляри жидди дяйишиклийя уьрайыр вя олдугжа бюйцк вя гейри мцнтязям диференсийа йаратмаг габилиийятиня малик олурлар [1].

Док типли камераларын лйосвари батан грунтларда чевик диб коструксийаларынын статики вя динамики тясирлярдя деформасийаа щесабланмасы мцряккяб контакт мясялялярин щялли иля баьлыдыр.

Бу щяр шейдян яввял онунла баьлыдыр ки, лйосвари батан грунтларда тясадцфи исланма мяркязинин коструксийанын щансы щиссясиндя йерляшмясиндя асылы олараг бцнвярнин сяртлик ямсалы жидди дяйишиклийя уьрайыр. Одур ки, бцнвяря грунтунун сяртлик ямсалы тьяин едилдикдя нямялямянин ян ялверишсиз щалы нязяря алыныр.

Док типли камераларын чевик диб коструксийасынын узунлуьу бойунжа лйосвари батан грунтун сяртлик ямсалынын дяйишмяси ашаьыдакы щякилдя гябул олунур [1]:

$$K(x) = K_0 + (K_L - K_0) \frac{x^2}{L^2}, \quad (1)$$

Бурада $K_0 = \alpha K_L$ – лйосвари батан грунтун диб коструксийасынын сол уж кясийин-

дя сяртлик ямсалы ($x=0$ олдугда); K_L – коструксийанын саь кьнар кясийиндя бцнвярнин сяртлик ямсалы ($x=L$ олдугда); α – бцнвярнин сыхылмасынын дяйишмя ямсалы, $\alpha = \frac{E_{min.}}{E_{max.}}$; $E_{max.}$ вя $E_{min.}$ –

гурьунун отуражаг контуру дахилиндя лйосвари батан грунтун максимум вя минимум деформасийа модуларыдыр.

Йухарыда эюстярилян (1) дцстурдан вя Фусс-Винклер моделиндя истифадя етмякля док типли камераларын чевик диб коструксийасынын лйосвари батан грунт бцнвярнин истянилян анда эюстярдийи реактив мцгавимяти ашаьыдакы ифадя иля тьяин едя билярик:

$$q_{gr.}(x,t) = -K(x)Y(x,t) = -\left[K_0 + (K_L - K_0) \frac{x^2}{L^2} \right] Y(x,t), \quad (2)$$

Бурада $Y(x,t)$ – истянилян анда камеранын чевик диб коструксийасынын яйилмя рягсинин ординатыдыр.

(2) моделиндя истифадя етдикдя чевик диб коструксийасынын сярбьст яйилмя рягсяринин диференсиал тьянлийи ашаьыдакы щякилдя йазыла биляр:

$$\frac{\partial^4 Y(x,t)}{\partial x^4} + (a_0 + a_1 x^2) Y(x,t) + \bar{m}_{чев.} \frac{\partial^2 Y(x,t)}{\partial x^2} = 0, \quad (3)$$

бурада,

$$\begin{cases} a_0 = \frac{K_0}{EJ}, [m^{-4}]; & a_1 = \frac{(K_L - K_0)}{L^2 EJ}, [m^{-6}]; \\ \bar{m}_{чев.} = \frac{m_{чев.}}{EJ} = \frac{m_{дуа} + m_W}{EJ}, [m^{-4} \text{ сан}^2] \end{cases} \quad (4)$$

бурада $E\bar{B}$ - диб констрксийасынын яй-илмя сяртлийи $[m \cdot m^2]$; L - диб констрксийасынын узунлуьу, $M_{диб}$ - диб констрксийасынын кцтляси $\left(m_{диб} = \frac{Q_{диб}}{g}\right)$, M_w - камераны долдуран суйун кцтляси $\left(m_w = \frac{Q_w}{g}\right)$.

(3) диференсиал тянлийинин щяллини гурмаг цццн Фурье явзялямясиндян истифадя едяк. Бу щалда ахтарылан $\bar{Y}(x, m)$ функсиуасы ики функсийанын щасили щяклиндя гябул едилир, бунлардан бири йалныз X - дян, диэяри ися йалныз m - дян асылы олур:

$$\bar{Y}(x, m) = X(x)T(m) \quad (5)$$

(5) - и (3) - дя нязря алсаг, йаза биярик:

$$\frac{X^{(4)}(x) + (a_0 + a_1 x^2)X(x)}{\bar{m}_{чеш}} = -\frac{T''(t)}{T(t)} = \omega_n^2, \quad (6)$$

(6) ифадяси ясасында ашаьыдакылары алырыг:

$$T''(t) + \omega_n^2 T(t) = 0; \quad (7)$$

$$X^{(4)}(x) - \psi(x) \cdot X(x) = 0. \quad (8)$$

Бу ифадялярдя ω_n - сярбьаст рягсярин тезлийидир ($сан^{-1}$).

$$\psi(x) = (a_0 - a_1 x^2), \quad (9)$$

$$a_0 = \omega_n^2 \bar{m}_{чеш} - a_0. \quad (10)$$

(7) тянлийинин щяллини ашаьыдакы кими ифадя едилерик:

$$T(t) = A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t, \quad (11)$$

A_n вя B_n - ихтийари интеграл сабитляри-дир.

(8) диференсиал тянлийи чевик диб констрксийасынын лйосвари батан грунтларда яйилмя рягсяринин баш формасыны ифадя едир. Бу тянлийин щяллини мьожуд тяхмини цсулларла гурмаг мцмкндцр. Бахылан динамики

контакт мясяля ашаьыдакы сярщяд щяртлярия маликдир:

$$\begin{aligned} X(0) &= x_0; \quad X'(0) = \theta_0; \\ X''(0) &= \frac{M_0}{EJ}; \quad X'''(0) = \frac{Q_0}{EJ}. \end{aligned} \quad (12)$$

(8) диференсиал тянлийини (12) сярщяд щяртляри дахилиндя дюрдгат интеграл-ласаг аларыг:

$$\begin{aligned} X(x) &= x_0 + \theta_0 X + \frac{M_0}{EJ} \frac{x^2}{2!} + \frac{Q_0}{EJ} \frac{x^3}{3!} + \\ &+ \int_0^x (a_0 - a_1 z^2) X(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz. \end{aligned} \quad (13)$$

Яэяр

$$\begin{aligned} X_0(x) &= X_{ср}(x) = X_0 + \theta_0 X + \\ &+ \frac{M_0}{EJ} \frac{x^2}{2!} + \frac{Q_0}{EJ} \frac{x^3}{3!}, \end{aligned} \quad (14)$$

ишаря етсак, бу щалда (13) интеграл тянлийини ашаьыдакы щякилдя йаза биярик:

$$\begin{aligned} X(x) &= X_0(x) + \\ &+ \int_0^x (a_0 - a_1 z^2) X(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz. \end{aligned} \quad (15)$$

Динамики сярщяд функсийасы (14)- дян истифадя етмякля (15) интеграл тянлийинин щяллини Пикар ардыжыл йахынлашма цсулу иля гуруруг:

$$\left\{ \begin{aligned} \theta_n(x) &= X_0 \Phi_1'(x) + \theta_0 \Phi_2'(x) + \\ &+ \frac{M_0}{EJ} \Phi_3'(x) + \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4'(x); \\ \frac{M_n(x)}{EJ} &= X_0 \Phi_1''(x) + \theta_0 \Phi_2''(x) + \\ &+ \frac{M_0}{EJ} \Phi_3''(x) + \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4''(x); \\ \frac{Q_n(x)}{EJ} &= X_0 \Phi_1'''(x) + \theta_0 \Phi_2'''(x) + \\ &+ \frac{M_0}{EJ} \Phi_3'''(x) + \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4'''(x). \end{aligned} \right. \quad (23)$$

(11) вя (17) щялли ясасында диб конст-
руксийасынын сярбьест яйилмя рьгсляри-
нин истянилян анда ихтийари кясикдя
амплитудуну, дюнмя бужаьыны, яйижи
моментини вя
кясижигцввяни тьяин етмяк цщн
ашаьыдакы щесаблама дцстурларыны
алырыг:

$$\left\{ \begin{aligned} Y_n(x,t) &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[X_0 \Phi_1(x) + \theta_0 \Phi_2(x) + \frac{M_0}{EJ} \times \right. \\ &\times \Phi_3(x) + \left. \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4(x) \right] \times (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t); \\ \theta_n(x,t) &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[X_0 \Phi_1'(x) + \theta_0 \Phi_2'(x) + \frac{M_0}{EJ} \Phi_3'(x) + \right. \\ &+ \left. \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4'(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t); \\ \frac{M_n(x,t)}{EJ} &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[X_0 \Phi_1''(x) + \theta_0 \Phi_2''(x) + \frac{M_0}{EJ} \Phi_3''(x) + \right. \\ &+ \left. \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4''(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t); \\ \frac{Q_n(x,t)}{EJ} &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[X_0 \Phi_1'''(x) + \theta_0 \Phi_2'''(x) + \frac{M_0}{EJ} \Phi_3'''(x) + \right. \\ &+ \left. \frac{Q_0}{EJ} \Phi_4'''(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t). \end{aligned} \right. \quad (24)$$

(24) ифадяляриндя $\Phi_n(x)$ функцийа-
ларынын илк цч тьртибдян тьрямяляри
уйьун олараг (18)÷(21) функцийаларыны
ардыжыл дифференциалламагла тапылыр.
Эюрцндцйц кими $\Phi_n(x)$ функцийалары вя
онун тьрямяляри сонсуз сыраларын жя-
ми кими тапылыр. Бу сыраларын сцря-
тиндя кичик параметрляр олан a_ω вя a_1
иштирак едир, мяхряжиндя ися артан
факториал ядяляр мьвжуддур. Бу да
сыраларын жялд йььылмасына щяраит
йарадыр. Она эюря дя практики щесабла-

маларда щяр бир функцийанын вя еляжя
дя онун тьрямялярини ифадяляриндя
биринжи 2-3 сыра иля мящдудлашмаг вя
еляжя дя щяр сыранын 2-3 щядди иля гя-
наятлянмяк олар.

(24) дцстурларынын биринжисиня ясаян
диб констуксийасынын ньютяляринин
йердяйишмяси сцряти ашаьыдакы кими
тьяин едилир:

$$\begin{aligned} V_n(x,t) &= \frac{\partial Y_n(x,t)}{\partial t} = \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \omega_n X_n(x) (A_n \cos \omega_n t - B_n \sin \omega_n t). \end{aligned} \quad (25)$$

Диб констуксийасынын яйилмя
рьгсляринин баш формасынын дифферен-
сиал тянлийинин гурулмуш цмуми щялли
(17) ясасында практикада тьсадцф олуан
ашаьыдакы хцсуси щала бахаг.

Фярз едяк ки, бцньювря грунтунун
сцртлик ямсалы док камеранын диб кон-
стуксийасынын узунлуьу бойунжа сабит
вя йа интеграл-орта гиймятя маликдир, бу
щалда:

$$\left\{ \begin{aligned} K(x) &= K_{ort.} = \frac{1}{L} \int_0^L \left[K_0 + (K_L - \right. \\ &- K_0) \frac{x^2}{L^2} \left. \right] dx = \frac{2K_0 + K_L}{3}; \\ a_0 &= \frac{K_{ort.}}{EJ} = \frac{2K_0 + K_L}{3EJ}; \quad a_1 = 0; \\ \psi(x) &= \psi_0 = a_\omega = \frac{\omega_n^2 \bar{m}_{\text{чел.}} - K_{ort.}}{EJ}. \end{aligned} \right. \quad (26)$$

Бу щяртляри нязря алдыгда (17)
щяллинин (18)÷(21) функцийалары уйьун
олагаг ашаьыдакы щякилдя йазылыр
[2]:

$$\left\{ \begin{aligned} \Phi_1(x) &= 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n}}{4!} = \\ &= \frac{1}{2}(ch \alpha x + \cos \alpha x); \\ \Phi_2(x) &= x + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n+1}}{(4n+1)!} = \\ &= \frac{1}{2\alpha}(sh \alpha x + \sin \alpha x); \\ \Phi_3(x) &= \frac{x^2}{2!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n+2}}{(4n+2)!} = \end{aligned} \right. \quad (27)$$

$$\left\{ \begin{aligned} &= \frac{1}{2\alpha^2}(ch \alpha x + \cos \alpha x); \\ \Phi_4(x) &= \frac{x^3}{3!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n+3}}{(4n+3)!} = \\ &= \frac{1}{2\alpha^3}(sh \alpha x + \sin \alpha x), \end{aligned} \right. \quad (27)$$

бурада,

$$\alpha = \sqrt[4]{a_{\omega}} = \sqrt[4]{\frac{\omega_n^2 \bar{m}_{\text{чевк}} - K_{\text{орт.}}}{EJ}} \quad (28)$$

Бунлары нязря алараг, (17) щяллини ашаьыдакы кими йазмаг олар:

$$\begin{aligned} X_n(x) &= X_0 f_1(\alpha x) + \frac{\theta_0}{\alpha} f_2(\alpha x) + \\ &+ \frac{M_0}{\alpha^2 EJ} f_3(\alpha x) + \frac{Q_0}{\alpha^3 EJ} f_4(\alpha x). \end{aligned} \quad (29)$$

Сонунжу дцстурда $\phi_b(\alpha x)$ ашаьыдакылардар:

$$\left\{ \begin{aligned} f_1(\alpha x) &= \frac{1}{2}(ch \alpha x + \cos \alpha x); \\ f_2(\alpha x) &= \frac{1}{2}(sh \alpha x + \sin \alpha x); \\ f_3(\alpha x) &= \frac{1}{2}(ch \alpha x + \cos \alpha x); \\ f_4(\alpha x) &= \frac{1}{2}(sh \alpha x + \sin \alpha x). \end{aligned} \right. \quad (30)$$

(29)-(30) хцсуси щалдакы щяллиндян истифады етмякля яйилмя рягсяринин тезлийини тапмаг цццн тянлик алмаг олар. (29) щяллиня дюрд башланьыж параметр X_0 , θ_0 , M_0 вя Γ_0 дахилдир. Бу па-

раметрлярдян икиси бахылан динамики контакт мясяляяр щазырлымыг цццн щямищя мялумдур. Диэяр икисини тапмаг цццн ися бахылан мясялянин сярщяд шяртляриндян истифады едыряк хятти тянлик системи гурмаг олар. Бу хятти тянлик системинин мяжшул параметрляр дахил олан ямсалларындан тяртиб едилмищ детерминанты сыфыра бярабяр етмякля тезлик тянлийини алмаг олар.

Яввялжя диб конструкторыасынын ихтийари кясийиндяки дюнмя бужаьыны $\theta_n(x)$, яйижи моменти, $M_n(x)$ вя кясижги цщвяяни $\Gamma_n(x)$ тьйин ктмяк цццн (29) щялли ясасында щесаблама дцстурлары ала билярик:

$$\left\{ \begin{aligned} \frac{\theta_n(x)}{\alpha} &= x_0 f_4(\alpha x) + \frac{\theta_0}{\alpha} f_1(\alpha x) + \\ &+ \frac{M_0}{\alpha^2 EJ} f_2(\alpha x) + \frac{Q_0}{\alpha^3 EJ} f_3(\alpha x); \\ \frac{M_n(x)}{\alpha^2 EJ} &= x_0 f_3(\alpha x) + \frac{\theta_0}{\alpha} f_4(\alpha x) + \\ &+ \frac{M_0}{\alpha^2 EJ} f_1(\alpha x) + \frac{Q_0}{\alpha^3 EJ} f_2(\alpha x); \\ \frac{Q_n(x)}{\alpha^3 EJ} &= x_0 f_2(\alpha x) + \frac{\theta_0}{\alpha} f_3(\alpha x) + \\ &+ \frac{M_0}{\alpha^2 EJ} f_4(\alpha x) + \frac{Q_0}{\alpha^3 EJ} f_1(\alpha x). \end{aligned} \right. \quad (31)$$

Алынмыш (29)-(31) щялляр ясасындан док типли камеранын чевик диб конструкторыасынын яйилмя рягсяринин тезлийинин тапылмасы мясялясиня бахаг:

1. Фьрз етсая ки, камеранын чевик диб конструкторыасынын щяр ики уж кясийи грунт бцнювряя сярбьаст отурур, бу щалда:

$$\begin{aligned} X_0 &\neq 0; \quad \theta \neq 0; \quad M_0 = 0; \quad \Gamma = 0; \\ M_n(L) &= 0; \quad \Gamma_n(L) = 0. \end{aligned}$$

Бу шяртлярин нязря алдыгда (31) ифадыляринин сонунжу ики сятриня ясаян йаза билярик:

$$D = \begin{vmatrix} f_3(\alpha L) & f_4(\alpha L) \\ f_2(\alpha L) & f_3(\alpha L) \end{vmatrix} = 0 \quad (32)$$

Алынмыш детерминанты ачыб садыляшдыряк, аларыг:

$$ch \alpha L \cdot \cos \alpha L = 1. \quad (33)$$

Бу транседент тянлийин кюкц ашаьыда-кылардыр:

$$\begin{aligned} (\alpha L)_1 &= 4,73; & (\alpha L)_2 &= 7,8532; \\ (\alpha L)_3 &= 10,996; & (\alpha L)_4 &= 14,137; \end{aligned} \quad (34)$$

$$n > 4 \text{ olduqda} \quad (\alpha L)_n = \left(n + \frac{1}{2} \right) \pi.$$

(28) ифадясини нязря алдыгда чевик диб конструксийасынын сярбьят яйилмя рягсяринин тезлийини тапмаг цццн ашаьыдакы ццстурлары аларыг:

$$\left\{ \begin{aligned} \omega_1 &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 500,547 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4}}; \\ \omega_2 &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 3803,53 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4}}; \\ \omega_3 &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 14619,7 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4}}; \\ \omega_4 &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 39941,9 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4}}; \\ n > 4 \text{ olduqda} \\ \omega_n &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4} \pi^4 \left(n + \frac{1}{2} \right)^4}. \end{aligned} \right. \quad (35)$$

2. Чевик диб конструксийасы сон уж кясикляриндя шарнир дайаглара сьуйкянир. Бу шалда:

$$\begin{aligned} X &= 0; & \theta &\neq 0; & M_0 &= 0; & \Gamma_0 &\neq 0; \\ X_n(L) &= 0; & M_n(L) &= 0; \end{aligned}$$

(31) щяллиндя бу шьартляри нязря алсаг, аларыг:

$$\sin \alpha L \cdot \sin \alpha L = 0 \quad (36)$$

$\sin \alpha L \neq 0$ олдуьундан

$$\sin \alpha L = 0,$$

аларыг. Бурадан да $(\alpha L)_n = \pi n$ вя диб конструксийасынын лйосвари батан грунт бцнюврядя тезлик спектрини ашаьыдакы кими тьйин едирик:

$$\omega_n = \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4} \pi^4 n^4}$$

3. Док типли камеранын чевик диб конструксийасы сол уж кясикдя мцтляг сьарт баьланмышдыр, саь уж кьсийи ися шарнир дайаьа сьуйкянир, йяни:

$$X = 0; \quad \theta = 0; \quad M_0 \neq 0; \quad \Gamma_0 \neq 0;$$

$$X_n(L) = 0; \quad M_n(L) = 0.$$

(31) щесаблама ццстурларына вя (28) шьартиня ясяян лйосвари батан грунтларда док типли камеранын чевик диб конструксийасынын сярбьят яйилмя рягляринин тезлик тянлийини ашаьыдакы щякилдя аларыг:

$$\operatorname{th} \alpha L = \operatorname{tg} \alpha L. \quad (38)$$

Бу транседент тянлийин кюкляри ашаьыдакы кимидир:

$$\begin{aligned} (\alpha L)_1 &= 3,927; & (\alpha L)_2 &= 7,068; \\ n > 2 \text{ olduqda} \text{ ися } (\alpha L)_n &= \frac{4n+1}{4} \pi \end{aligned}$$

(28) ифадясини нязря алмагла тезлик спектрини ашаьыдакы ифадяляря тьйин едирик:

$$\left\{ \begin{aligned} \omega_1 &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 237,817 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4}}; \\ \omega_2 &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 2495,66 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}} L^4}}; \\ n > 4 \text{ olduqda} \\ \omega_n &= \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + \left(n + \frac{1}{4} \right)^4 \frac{\pi^4 EJ}{L^4 m_{\text{чев.}}}}. \end{aligned} \right. \quad (39)$$

4. Камеранын чевик диб конструксийасы саь уж кясикдя сьарт баьланьб, сол уж кясикдя ися лйосвари батан бцнюврядя сярбьят отурмушдур, йяни:

$$\begin{aligned} x_0 &\neq 0; & \theta_0 &\neq 0; & M_0 &= 0; & \Gamma_0 &= 0; \\ X_n(L) &= 0; & \Gamma_n(L) &= 0 \end{aligned}$$

(31) ифадяляриня ясяян тезлик тянлийини ашаьыдакы кими аларыг:

$$\operatorname{жщ} \alpha L \cdot \operatorname{жс} \alpha L = -1 \quad (40)$$

Бу тянлийин кюкляри ашаьыдакы кими тьйин едирик:

$$\left\{ \begin{array}{l} (\alpha L)_1 = 1,8751; \quad (\alpha L)_2 = 4,6941; \\ (\alpha L)_3 = 7,855; \quad (\alpha L)_4 = 10,996; \\ n > 4 \text{ олдугда ися } (\alpha L)_{n+1} = \left(n + \frac{1}{2} \right) \cdot \pi. \end{array} \right. \quad (41)$$

(28) ифадясини нязря алсаг, тезлик спектрини тьяин етмяк цццн ашаьыдакы дцстуру аларыг:

$$\left\{ \begin{array}{l} \omega_1 = \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 12,3623 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}}L^4}}; \\ \omega_2 = \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 485,552 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}}L^4}}; \\ \omega_3 = \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 3807,02 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}}L^4}}; \\ \omega_4 = \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + 14619,7 \frac{EJ}{m_{\text{чев.}}L^4}}; \\ n > 4 \text{ олдугда} \\ \omega_{n+1} = \sqrt{\frac{2K_0 + K_L}{3m_{\text{чев.}}} + \frac{EJ \cdot \pi^4}{m_{\text{чев.}}L^4} \left(n + \frac{1}{2} \right)^4}. \end{array} \right. \quad (42)$$

Бу гайда иля чевик диб конструксийасыны лйосвари батан грунтларда диэяр сяряд шяртляриндя дя (31) дцстурлары ясасында тезлик тянликлярини алмаг олар вя буна уйьун да сяряст яйилмя рягсяринин тезликлярини вя тезлик спектрини тьяин етмяк мцмкцндцр.

ЯДЯБИЙАТ

1. А.А. Мустафаев. Фундаменты на просадочных и набухающих грунтах. Москва " Высшая школа". 1989.
2. И.Н.Бронштейн, К.А.Семендяев. Справочник по математике для инженеров и учащихся втузов. М., "Наука". 1981.

К.М. Мамедов, Али Мохаммеди

АШКАН, САФАР, ХОДАБАНДЕЛУ

О ПОГРЕШНОСТИ МЕТОДА МАТРИЧНОЙ ФАКТОРИЗАЦИИ В ЗАДАЧАХ УСТОЙЧИВОСТИ ОБОЛОЧЕК ВРАЩЕНИЯ

Askhan, Safar, KhodaBandehLou

К вопросу расчета свободных изгибных колебаний днища доковых камер на лессовых просадочных грунтовых основаниях

РЕЗЮМЕ

В статье рассматривается расчет свободных изгибных колебаний гибких днищ доковых камер с учетом случайного увлажнения лессового просадочного основания.

Исходя из модели Фусса-Винклера, характеризуемой параболического нелинейного изменения коэффициента жесткости лессового просадочного грунта в пределах гибкого днища, контактная задача по определению свободных изгибных колебаний сводится к обыкновенному линейному однородному дифференциальному уравнению четвертого порядка в частных производных. Используя разделения переменных по Фурье и принимая во внимание динамической краевой функции решение динамической контактной задачи реализовано методом последовательных приближений по Пикару. В результате получено полное решение дифференциального уравнения главной формы изгибных колебаний, выраженных

в перемещенных и усилиях.

Получено так же решение рассматриваемой задачи для интегрально-среднего значения коэффициента жесткости лессового просадочного грунта и на основании этого решения получены для различных граничных условий задачи уравнения частоты о так же необходимое спектры частот свободных изгибных колебаний.

Doctor of Philosophy of Technical Sciences
Faculty of Engineering, Civil Engineering Department, Islamic Azad University,
Iran, Urmia Branch, Email: ashkan72 @ rambler.ru

С учетом обозначений, принятых в [1], система уравнений устойчивости пологих оболочек вращения в матричной форме имеет вид

$$Y'' + HY' + GY = 0. \quad (1)$$

Причем H и G – квадратные матрицы 4-го порядка.

$$H = \begin{vmatrix} \frac{r'_o}{r_o} & 0 & -(k_{22} - k_{11} + a_{22}^0 - a_{11}^0) \frac{r'_o}{r_o} & 0 \\ 0 & \frac{r'_o}{r_o} & (t_{22}^0 - t_{11}^0) \frac{r'_o}{r_o} & (k_{22} - k_{11} + a_{22}^0 - a_{11}^0) \frac{r'_o}{r_o} \\ 0 & 0 & \frac{r'_o}{r_o} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \frac{r'_o}{r_o} \end{vmatrix}$$

$$G = \begin{vmatrix} \frac{k^2}{r_o^2} & k_{11} + a_{22}^0 (k_{22} - k_{11} + a_{22}^0 - a_{11}^0) \frac{k^2}{r_o^2} & 0 & 0 \\ k_{22} - a_{22}^0 & t_{11}^0 - \frac{k^2}{r_o^2} & (t_{11}^0 - t_{22}^0) \frac{k^2}{r_o^2} & -(k_{22} - k_{11} + a_{22}^0 - a_{11}^0) \frac{k^2}{r_o^2} \\ 0 & -1 & -\frac{k^2}{r_o^2} & 0 \\ -1 & 0 & 0 & -\frac{k^2}{r_o^2} \end{vmatrix}$$

Где $r_o, k_{ii}, \alpha_{ii}^0, t_{ii}^0$ – согласно [1] безразмерные величины, характеризующие соответственно кривизны оболочки, докритические изменения кривизн, усилия исходного состояния.

$\dot{Y} = \{\Phi, X, V, \Psi\}$ – 4 мерный вектор.

Вместо вектора-столбца \dot{Y} введем 8-мерный вектор-столбец $U = \{Y, Y'\}$. Тогда система уравнений устойчивости (1) примет следующий вид:

$$U' = AU \bullet \quad (3)$$

Блочная матрица A 8-го порядка имеет структуру

$$A = \begin{bmatrix} 0 & E \\ -G & -H \end{bmatrix} \bullet \quad (4)$$

Общее решение системы (3) записывается в виде:

$$U = \Omega_{x_0}^x(A) \cdot C, \quad (5)$$

где C – 8 - мерный столбец-константа $\Omega_{x_0}^x(A)$ – нормированное решение системы (3) или [3] матрицант, представимый в виде сходящегося матричного ряда

$$\Omega_{x_0}^x(A) = E + \int_{x_0}^x A dx + \int_{x_0}^x A dx + \int_{x_0}^x A dx + \dots \quad (6)$$

Разобьем интервал интегрирования системы (3) на m частей и полагая в пределах каждого участка разбиения матрицу A постоянной, с учетом свойств матрицанта ([3] стр. 431), получим:

$$\Omega_{x_0}^{x_1}(A) = e^A m^{\Delta x} m \cdot e^A m - \dots - 1^{\Delta x} m - 1 \dots \cdot e^{A_0 \Delta x_0} \quad (7)$$

Далее, разлагая в ряд Маклорена выражения вида $e^A k^{\Delta x} k$, можем записать:

$$e^A k^{\Delta x} k = E + \frac{A_k \Delta x_k}{1!} + \dots + \frac{A_k^s \Delta x_k^s}{s!} + \dots \quad (8)$$

Если оборвать ряд (8) на s -члене, то с учетом (7),

$$\Omega_{x_s}^x(A) = \Pi_m \cdot \Pi_{m-1} \dots \cdot \Pi_0. \quad (9)$$

Через Π_l обозначены матричные многочлены вида:

$$\Pi_i = E + \frac{A_i \Delta x_i}{1!} + \dots + \frac{A_i^s \Delta x_i^s}{s!} \quad (10)$$

Таким образом, формула (б) заменена приближенным выражением (9). Анализируя формулы (6) — (9), можно сделать вывод, что в (9) имеется два источника погрешности, связанные соответственно с формулой (7) и аппроксимацией матричной экспоненты полиномом (10). Рассмотрим каждый случай отдельно и оценим погрешность, вносимую при этом в формулу (9).

Погрешность, связанная с заменой матрицанта на матричную экспоненту. Обозначим через Δx некоторый интервал разбиения отрезка интегрирования и разложим матрицу A в ряд по Δx .

$$A = A_0 + A_0' \Delta x + \dots + \frac{A_0^{(k)} \Delta x^k}{k!} = A_0 + \tilde{A}.$$

Согласно [3],

$$\Omega_0^{\Delta x}(A_0 + \tilde{A}) = e^{A_0 \Delta x} \Omega_0^{\Delta x}(S),$$

где $s = e^{-A_0 \Delta x} A e^{A_0 \Delta x}$ — квадратная матрица 8-го порядка. Введем в рассмотрение матрицу относительной погрешности

$$M = [\Omega_0^{\Delta x}(A) - \Omega_0^{\Delta x}(A_0)] \Omega_0^{\Delta x}(A)^{-1} = [\Omega_0^{\Delta x}(S) - E] \Omega_0^{\Delta x}(S)^{-1}. \quad (11)$$

Для спектральной нормы матрицы M имеем [4]

$$|\mu_n| \leq \|M\|, \quad (12)$$

где μ_n — максимальное по модулю характеристическое число матрицы M . Если λ_l — собственные числа матрицы $\Omega_0^{\Delta x}(S)$, то

$$|\mu_n| = \max_i \left| \frac{\lambda_i - 1}{\lambda_i} \right| \geq \max_i \left| \frac{|\lambda_i| - 1}{|\lambda_i|} \right| = \left| \frac{|\lambda_1| - 1}{|\lambda_1|} \right|,$$

где λ_1 — минимальный по модулю корень характеристического многочлена матрицы $\Omega_0^{\Delta x}(S)$.

Справедливо следующее неравенство

$$|\lambda_1| \leq \sqrt[n]{d}, \quad d = |\det \Omega_0^{\Delta x}(S)|, \quad (14)$$

n — порядок матрицы. По формуле Якоби ([3] стр. 431)

$$d = \exp \int_0^{\Delta x} Sp(S) dx = \exp \int_0^{\Delta x} Sp(\tilde{A}) dx, \quad (15)$$

так как следы матриц s и \tilde{A} совпадают вследствие их подобия. Исходя из конкретной структуры матрицы (см. (2)), имеем:

$$Sp(\tilde{A}) = 4 \left(\frac{r_o'(x)}{r_o(x)} - \frac{r_o'(\zeta)}{r_o(\zeta)} \right) = 4(u(x) - u(\zeta)) = 4u'(\eta) \cdot \eta, \quad (16)$$

где $|\zeta| \leq \Delta x, |\eta| \leq \Delta x$. Используя в (15) теорему о среднем, получаем:

$$d = \exp 4u'(\eta) \cdot \eta \cdot \Delta x \leq \exp 4u'(x) \Delta x^2 \quad (17) \quad x \leq \Delta x$$

Следовательно,

$$|\lambda_{\min}| \leq \exp \frac{\max u'(x) \Delta x^2}{2} = \exp \gamma.$$

Откуда для $\|M\|$ получаем нижнюю оценку:

$$\|M\| \geq \frac{1 - \exp \gamma}{\exp \gamma}. \quad (18)$$

Из (6) можно установить следующие неравенства:

$$\begin{aligned} \|\Omega_0^{\Delta x}(S)\| &\leq 1 + \left\| \int_0^{\Delta x} S dx \right\| + \\ &+ \left\| \int_0^{\Delta x} S dx \int_0^{\Delta x} S dx \right\| + \dots \leq \exp \int_0^{\Delta x} \|S\| dx, \\ \|\Omega_0^{\Delta x}(S) - E\| &\leq \exp \int_0^{\Delta x} \|S\| dx - 1, \end{aligned} \quad (19)$$

Далее так как $\Omega_0^{\Delta x}(S) = \lim_{m \rightarrow \infty} \prod_{i=0}^m e^{-S_i \Delta x}$, то

$$\|\Omega_0^{\Delta x}(S)\|^{-1} \leq \lim_{m \rightarrow \infty} \prod_{i=0}^m \|e^{S_i \Delta x}\| \leq \exp \int_0^{\Delta x} \|S\| dx,$$

Таким образом, для верхней границы $\|M\|$ получаем:

$$\|M\| \leq \exp \int_0^{\Delta x} \|S\| dx \left(\exp \int_0^{\Delta x} \|S\| dx - 1 \right).$$

И так как норма матриц не меняется при преобразованиях подобия

$$\begin{aligned} \|M\| &\leq \exp \int_0^{\Delta x} \|\tilde{A}\| dx \times \\ &\times \left(\exp \int_0^{\Delta x} \|\tilde{A}\| dx - 1 \right) \approx \|A'(\zeta)\| \Delta x^2 \\ &0 \leq \zeta \leq \Delta x. \end{aligned} \quad (20)$$

Погрешность, связанная с аппроксимацией матричной экспоненты матричным полиномом. Пусть λ_i – характеристические числа матрицы A . Тогда

$$\det(e^{-A}) = e^{-sPA}. \quad (21)$$

По определению [4]

$$\|A\| = \max \sqrt{\sigma_i}, \quad (22)$$

σ_i — характеристические числа матрицы

$$H = A * A = * A^T A. \quad \det(H) = \det^2(A).$$

Очевидно, что

$$\sigma_{\max} \geq \sqrt[n]{\det(H)} \quad (23)$$

Неравенство (23) имеет место для любой матрицы. Матрица относительной погрешности в данном случае имеет вид где

$$\begin{aligned} \Gamma &= R_{k+1} e^{-A \Delta x}, \\ R_{k+1} &= \frac{A_0^{k+1} \Delta x^{k+1}}{(k+1)!} + \dots = \frac{A_0^{k+1} e^{A(\zeta) \cdot \zeta}}{(k+1)!} \zeta^{k+1}, \quad (24) \\ \zeta &\leq \Delta x. \end{aligned}$$

Следовательно

$$\begin{aligned} \det(\Gamma) &= \frac{\det^{k+1}(A_0) e^{sPA(\zeta)\zeta}}{(k+1)!} \zeta^{k+1} \cdot e^{-sPA_0 \Delta x} \\ \|\Gamma\| &\geq |\det(\Gamma)|^{\frac{1}{n}} \geq \left(\frac{\det^{k+1}(A) \zeta^{k+1}}{(k+1)!} \right)^{\frac{1}{n}} \quad (25) \end{aligned}$$

Для получения верхней границы $\|\Gamma\|$ воспользуемся последовательностью очевидных неравенств:

$$\begin{aligned} \|\Gamma\| &\leq \|R_{k+1}\| \cdot \|e^{-A \Delta x}\| \leq \\ &\leq \frac{\|A_0\|^{k+1} e^{\|A(\zeta)\| \zeta + \|A_0\| \Delta x}}{(k+1)!} \zeta^{k+1}, \quad (26) \\ &\frac{\|A\|^{k+1} e^{2\|A\| \Delta x}}{(k+1)!} \Delta x^{k+1}. \end{aligned}$$

Исследуемая в данной работе схема предложена Ф.Р.Гантмахером [3]. Применительно к задачам теории оболочек описанный алгоритм использован в [2], причем во всех случаях матричная экспонента приближается линейным многочленом вида (10). Анализ выражений (20) и (26) позволяет сделать следующие выводы:

1. Погрешность, вносимая при вычислении матрицанта за счет линейной аппроксимации матричной экспоненты, значительно превышает погрешность, обусловленную формулой (7). В частности, при $\Delta x = 0,25$, полагая $\|A'\| \cong 0,1$, $\|A\| \cong 2,8$ (что справедливо для подавляющего большинства задач теории оболочек), получим для верхней гра-

ницы $\|M\|$ и $\|G\|$ соответственно: 0.00625 и 0.06.

Для того, чтобы погрешности были одного порядка, необходимо в формулах (9) и (10) удержать как минимум 2 члена при условии (28).

2. Авторами работы [2] отмечена крайне медленная сходимость численной схемы при линейном приближении в формуле (8). С практической точки зрения при расчетах на ЭВМ целесообразней повысить степень полинома (10), нежели прибегать к значительному уменьшению Δx .
3. Для сходимости описанного алгоритма необходимо, чтобы $\Delta x \ll 1$, [1-7].

ЛИТЕРАТУРА

1. Григолюк Э.И., Липовцев Ю.В. Локальная устойчивость упругих оболочек вращения. - „Инженерный журнал“, МТТ, № 6, 1968.
2. Алфутов Н.А., Ключев Ю.И., Трофимов В.В. Устойчивость кругового кольца при существенно несимметричном нагружении. - Тр. VIII Всесоюзной конференции по теории оболочек и пластин. Ростовна-Дону, 1971.
3. Гантмахер Ф.Р. Теория матриц. М., „Наука“, 1967.
4. Фадеев Д. К., Фадеева В. Н. Вычислительные методы линейной алгебры. М., „Наука“, 1963.
5. Асцкан Сафар КщодаБандешЛоу, "А Студй оф Тще Ажтион оф Тще Беам анд Беамлесс (Флат) Флоор Слабс оф Тще Мултисторей Буилдинэс", БИнтернатионал ъоурнал фор Жомпутатиона Живил анд Стружтурал Енэинееринэ, Мосжов, Руссия, В.3, №2,2007,пп: 20-28.
6. Сейфуллаев Кщ.Г. "То Солутион оф Егуатионс оф Тщеорй оф Плана Жоверинэс оф Тще Вариабле Тщижкнесс анд Журратуре Ундер Арбитарй Бондарй Жондитионс" Аплиед Межщанижс, Мосжов, Руссия, Едитион ХВЫ, № 10, 1980, пп: 47-53.
7. Ашкан Сафар ХодаБанделу, "О Больших Прогибах Пологих Панелей, Прямоугольных в Плана" Теоретическая и прикладная механика. Межвузовский научно-Технический журнал, Т. ЫЫЫ, № 3(11), Баку, Азербайджан, 2008, стр: 70-77.

ABÜLFƏZL NƏZƏRİ GİGLOU

Abolfazl Nazari Giglou, Islamic Azad University of Parsabad Moghan Branch

E-mail: a.nazari.g@iaupmoghan.ac.ir

БИРКАМЕРАЛЫ ДУРУЛДУЖУНУН СЕВИК ДИБ КОНСТРУКСИЙАСЫНЫН ДЯЙИШЯН ҚАЛЫНЛЫГЛЫ СОНЛУ ҚРУНТ ТЯБЯГЯДЯ СЯРБЯСТ ЯЙИЛМЯ РЯГСЛЯРИНИН НЕСАБЛАНМА ÜСУЛУ

Хүласә

Бахылан динамикі контакт мәсәлә дәйишән қалыңлықлы сонлу сыхылан тәбәқәдә док типли

durulducu kamerasının dib konstruksiyasının sərbəst əyilmə rəqslərini hesablamğa imkan verir. Sıxılmayan təbəqəyə söykənən sıxılan qrunт təbəqəsinin sərtlik əmsalı konstruksiyanın uzunluğu boyunca qeyri-xətti qanunla qəbul edilir. Dinamiki kontakt məsələnin həlli furiye əvəzləməsindən istifadə edilməklə və dinamiki sərbəst funksiyasını qəbul etməklə həll edilmişdir. Burada Pikar ardıcıl yaxınlaşma üsulundan istifadə etməklə dib konstruksiyasının sərbəst rəqslərinin baş formasının diferensial tənliyinin həlli qurulmuşdur. Qurulmuş həll dib konstruksiyasının istənilən anda sərbəst əyilmə rəqslərini təyin etməyə və həmçinin rəqslərin tezliyini tapmağa (hesablamağa) imkan verir.

Дурулдужу камерасынын чевик диб конструксийасынын узунлуьу бойунжа сыхылан грунт тябягясинин галынлыьы солдан-саба добру хятти ганунла (трапесвари) дяйишир. Диб конструксийасынынбашланьыж кясийиндя сонлу грунт тябягясинин галынлыьы $Ш_0$, сон кясийиндя ися $Ш_{Л}$ - дир. Беля тябягядя сыхылан грунт бцнюврянин сяртлик ямсалы грунтун деформасийа модулуиан E_0 , диб конструксийасынынссон ямсалыны характеризя едяи параметрдян $A(\mu_0)$, диб конструксийасынын щесаби еинидян $\bar{b}_{ц}$ вя хятти ганунла дяйишян бцнювря грунтун галынлыьындян- $Ш(x)$ асылы олараг ашаьыдакы дцстурла тьяин едилир:

$$K(x) = \frac{A(\mu_0)b_h E_0}{H(x)} \cdot \frac{A(\mu_0)b_h E_0}{H_0(1+\beta x)}, \quad (1)$$

бурада

$$\beta = \frac{H_L - H_0}{H_0 \cdot L}, \quad [m^{-1}]$$

$$A(\mu_0) = \frac{1 - 2\mu_0 + 0,5\mu_0^2}{(1 - \mu_0^2)(1 - 2\mu_0)} \mu_0^2. \quad (2)$$

$$(1) \quad \text{ифадясиндя} \quad \varphi(x) = \frac{1}{1 + \beta x}$$

функциясыны Маклерон сырасына айрылыб онун илк цч щядди иля кифайятлянсяк, сонлу дяйишян галынлыглы бцнюврянин сяртлик

ямсалыны тьяин етмяк цццн ашаьыдакы дцстурла аларыг:

$$K(x) = \frac{A(\mu_0)b_h E_0}{H_0} = (1 - \beta x + \beta^2 x^2) \quad (3)$$

Фусс-Винклер моделиндян истифады едяряк чевик диб конструксийасынын сярбяст яйилмя рясляриия гаршы дяйишян галынлыглы грунт бцнюврянин эюстярдийи реактив мцгавимятин интенсивлийини ашаьыдакы ифады иля тьяин едя бияряк.

$$q_{qr}(x,t) = -K(x) \cdot Y(x,t) = -\frac{A(\mu_0)b_h E_0}{H_0} (1 - \beta x + \beta^2 x^2) Y(x,t). \quad (4)$$

(4) моделиндян истифады етдикдя биркамералы дурулдужунун чевик диб конструксийасынын хятти дяйишян галынлыглы грунт бцнюврядя сярбяст рясляринин диференсиал тьянлийини ашаьыдакы кими ифады едилир:

$$EJ \frac{\partial^4 Y(x,t)}{dx^4} + \frac{A(\mu_0)b_h E_0}{H_0} (1 - \beta x + \beta^2 x^2) Y(x,t) + m_{чев} \frac{\partial^2 Y(x,t)}{dt^2} = 0. \quad (5)$$

(5) тьянлийинин бцццн щядляриини диб конструксийасынын сабит яйилмя сяртлийиня бюлсяк вя ашаьыдакы ишарялянмяляри гябул етсяк, (6) тьянлийинин бцццн щядляриини $E\bar{b}$ -йя бюлсяк вя ашаьыдакы ишарялянмяляри гябул етсяк,

$$\left\{ \begin{aligned} a_0 &= \frac{A(\mu_0)b_h E_0}{H_0 EJ}, \quad [m^{-4}] \\ a_1 &= \frac{A(\mu_0)b_h E_0 \beta}{H_0 EJ} = a_0 \beta, \quad [m^{-5}] \\ a_2 &= \frac{A(\mu_0)b_h E_0 \beta^2}{H_0 EJ} = a_0 \beta^2, \quad [m^{-6}] \\ \bar{m}_{чев} &= \frac{\bar{m}_{чев}}{EJ} = \frac{m_{диб} + m_w + m_\ell}{EJ}, \quad [сан^2 m^{-4}] \end{aligned} \right. \quad (6)$$

$M_{диб}$, M_w , M_L -бахылан динамики контакт мясялянин диференсиал тьянлийини ашаьыдакы кими ифады едя бияряк:

$$EJ \frac{\partial^4 Y(x,t)}{dx^4} + (a_0 - a_1 x + a_2 x^2) \times Y(x,t) + \bar{m}_{\text{чев.}} \frac{\partial^2 Y(x,t)}{dt^2} = 0 \quad (7)$$

Фцрйе цсулуну тятбиг етмякля (7) тянлийиня дахил олан $\dot{Y}(x,m)$ -функсийасыны ики функсийанын шасили кими гябул едирик, бунлардан бири х-дян, диэяри ися m - дян асылы олур:

$$Y(x,t) = X(x)T(t) \quad (8)$$

(8) ифадясиня ясаян $\dot{Y}(x,m)$ -функсийасынын (7) тянлийиня дахил олан хцесуи тюрямлярини тапыб бу тянликдя йазсаг, нятижяда аларыг:

$$\frac{X^{IV}(x) + (a_0 - a_1 x + a_2 x^2)X(x)}{\bar{m}_{\text{чев.}} X(x)} = -\frac{T''(t)}{T(t)} = \omega_n^2 \quad (9)$$

Сонунжу тянлийя ясаян ашаьыдакы ики тянлийи аларыг:

$$T''(t) + \omega_n^2 T(t) = 0, \quad (10)$$

$$X^{IV}(x) - \psi(x)X(x) = 0, \quad (11)$$

бурада,

$$\begin{cases} \psi(x) = a_0 + a_1 x - a_2 x^2 \\ a_0 = \omega_n^2 \bar{m}_{\text{чев.}} - a_0. \end{cases} \quad (12)$$

(10) тянлийинин щялли ашаьыдакы кими ифадя олунур:

$$T(t) = A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t \quad (13)$$

A_n вя B_n - ихтийари интеграл сабитляри-дир. Камеранын чевик диб конструксийасынын сярбяст яйилмя рягсляринин баш формасыны ифадя едян (11) дифференциал тянлийинин щяллини мювжуд тяхмини цсуллары тятбиг етмякля гурмаг олар [1]. Камеранын чевик диб конструксийасынын сярбяст яйилмя рягсляринин баш формасынын дифференциал тянлийиня ашаьыдакы сярщяд шяртляри дахилиндя бахырыг ($x=0$ олдугда):

(18)-дя Пикар ардыжыл йахынлашмаларыны гейри-мящдуд

$$\begin{aligned} X(0) &= Y_0; \quad X'(0) = \theta_0; \\ X''(0) &= \frac{M_0}{EJ}; \quad X'''(0) = \frac{Q_0}{EJ}. \end{aligned} \quad (14)$$

Бу сярщяд шяртляри дахилиндя (11) дифференциал тянлийинин 0- дан x - я гядяр олан интервалда дюрдгат интегралласаг, аларыг:

$$X(x) = Y_0 + \theta_0 x + \frac{M_0}{EJ} \frac{x^2}{2!} + \quad (15)$$

$$\frac{Q_0}{EJ} \frac{x^3}{3!} \int_0^x (a_0 + a_1 z - a_2 z^2) X(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz.$$

Сонунжу интеграл тянликдя,

$$\begin{aligned} X_0(x) = X_{\text{сярщ.}}(x) &= Y_0 + \theta_0 x + \\ &+ \frac{M_0}{EJ} \frac{x^2}{2!} + \frac{Q_0}{EJ} \frac{x^3}{3!} \end{aligned} \quad (16)$$

гябул етсаяк, йаза билиарик:

$$\begin{aligned} X(x) &= X_0(x) + \\ &+ \int_0^x (a_0 + a_1 z - a_2 z^2) X_0(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz. \end{aligned} \quad (17)$$

Чевик диб конструксийасынын сярбяст яйилмя рягсляринин баш формасыны ифадя едян $X(x)$ - функсийасына сыфырынжы йахынлашма кими $X_0(x) = X_{\text{сярщ.}}(x)$ функсийасыны гябул етсаяк мясялянин щяллини Пикар ардыжыл йахынлашма цсулу иля гура билиарик [2]:

$$\begin{cases} X_0(x) = X_{\text{сярщ.}}(x) = Y_0 + \theta_0 x + \frac{M_0}{EJ} \frac{x^2}{2!} + \frac{Q_0}{EJ} \frac{x^3}{3!}; \\ X_1(x) = X_0(x) + \int_0^x (a_0 + a_1 z - a_2 z^2) X_0(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz; \\ X_2(x) = X_0(x) + \int_0^x (a_0 + a_1 z - a_2 z^2) X_1(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz; \\ X_3(x) = X_0(x) + \int_0^x (a_0 + a_1 z - a_2 z^2) X_2(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz; \\ X_n(x) = X_0(x) + \int_0^x (a_0 + a_1 z - a_2 z^2) X_{n-1}(z) \frac{(x-z)^3}{3!} dz. \end{cases} \quad (18)$$

щякилдя давам етдирсаяк, бу щалда щцбщясиз ки,

$\lim_{n \rightarrow \infty} [X_n(x) - X_{n-1}(x)] \rightarrow 0$ вя

щядди $X_n(x)$ - функцийасы бахылан динамики контакт мясялянин щяллини веряк. $X_n(x)$ - функцийасы мясялянин сярщяд шяртлярини характеризя едян бцтцн башланьыж динамики параметрляри юзцндя бирляшдирир. $X_n(x)$ - функцийасынын ачылышында дюрд динамики башланьыж параметря эюря группашма апарсаг бахылан динамики контакт мясялянин там щяллини ашаьыдакы шякилдя ифадя едя билярик:

$$\begin{cases} X_n(x) = Y_0 f_1(x) + \theta_0 f_2(x) + \frac{M_0}{EJ} f_3(x) + \frac{Q_0}{EJ} f_4(x); \\ \theta_n(x) = Y_0 f_1'(x) + \theta_0 f_2'(x) + \frac{M_0}{EJ} f_3'(x) + \frac{Q_0}{EJ} f_4'(x); \\ \frac{M_n(x)}{EJ} = Y_0 f_1''(x) + \theta_0 f_2''(x) + \frac{M_0}{EJ} f_3''(x) + \frac{Q_0}{EJ} f_4''(x); \\ \frac{Q_n(x)}{EJ} = Y_0 f_1'''(x) + \theta_0 f_2'''(x) + \frac{M_0}{EJ} f_3'''(x) + \frac{Q_0}{EJ} f_4'''(x). \end{cases} \quad (19)$$

(19) щесаблама дцстурларында $f_1(x)$, $f_2(x)$, $f_3(x)$ вя $f_4(x)$ функцийалары дурулдужунун диб констроксийасынын сярбьаст яйилмя рягсляринин баш формасынын бир-бириндян хятти асылы олмайан дюрд хцсуси щялли олуб ашаьыдакы жялд йьыбылан сонсуз сыралар шяклиндя тьйин олунар:

$$f_1(x) = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n}}{(4n)!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n}}{(5n)!} \times [1 \cdot 6 \cdot 11 \dots (5n-4)] + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n}}{(6n)!} [1 \cdot 2 \cdot 7 \cdot 8 \dots (6n-5)(6n-4)] +$$

$$a_{\omega} \left[\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+4}}{(5n+4)!} t_{1,n} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+4}}{(6n+4)!} t_{2,n} \right] + \dots;$$

$$f_2(x) = x + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n+1}}{(4n+1)!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+1}}{(5n+2)!} [2 \cdot 7 \times \dots (5n-3)] + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+1}}{(6n+1)!} [2 \cdot 3 \times \dots (6n-4)(6n-3)] + a_{\omega} \left[\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+5}}{(5n+5)!} \times t_{3,n} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+5}}{(6n+5)!} t_{4,n} \right] + \dots; \quad (21)$$

$$f_3(x) = \frac{x^2}{2!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n+2}}{(4n+2)!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+2}}{(5n+2)!} \times [3 \cdot 8 \cdot 13 \dots (5n-2)] + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+2}}{(6n+2)!} \times [3 \cdot 4 \cdot 9 \cdot 10 \dots (6n-3)(6n-2)] + a_{\omega} \times$$

$$\left[\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+6}}{(5n+6)!} t_{5,n} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+6}}{(6n+6)!} t_{6,n} \right] + \dots;$$

$$f_4(x) = \frac{x^3}{3!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_{\omega}^n x^{4n+3}}{(4n+3)!} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+3}}{(5n+3)!} \times [4 \cdot 9 \cdot 14 \dots (5n-1)] + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+3}}{(6n+3)!} \times [4 \cdot 5 \cdot 10 \cdot 11 \dots (6n-2)(6n-1)] + a_{\omega} \times$$

$$\left[\sum_{n=1}^{\infty} \frac{a_1^n x^{5n+7}}{(5n+7)!} t_{7,n} + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{a_2^n x^{6n+7}}{(6n+7)!} t_{8,n} \right] + \dots;$$

(20)-(23) ифадяляриндя $m_{\nu} (\nu=1 \dots 8)$ ямсаллары ашаьыдакылардыр:

$$\begin{cases} t_{1,n} = 6; 66; \dots; & t_{2,n} = 32; 4336; \dots; \\ t_{3,n} = 8; 102; \dots; & t_{4,n} = 48; 7920; \dots; \\ t_{5,n} = 10; 144; \dots; & t_{6,n} = 68; 13450; \dots; \\ t_{7,n} = 12; 192; \dots; & t_{8,n} = 92; 21520; \dots \end{cases} \quad (24)$$

(19) дцстурларына дахил олан ясас функцийаларын биринжи илк тьртибдя тьорямяляринин ифадяляри (20)-(23)-дя х-я эюря ардыжыл диференсиаллама апармагла тапылыр:

$$f_1'(x) = \frac{df_1(x)}{dx}; \quad f_1''(x) = \frac{d^2 f_1(x)}{dx^2};$$

$$f_1'''(x) = \frac{d^3 f_1(x)}{dx^3} \text{ вя с.}$$

(13) вя (19) ифадяляри ясасында дурулдужунун чевик диб констроксийасынын ихтьяри кьсийиндя истянилян заман анында рягслярин амплцтуду, дюнмя бцжаьы, яйижи момент вя кьсижи гцввя ашаьыдакы дцстурлар шяклиндя тьйин едилир:

$$\left\{ \begin{aligned} Y_n(x,t) &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[Y_0 f_1(x) + \theta_0 f_2(x) + \frac{M_0}{EJ} f_3(x) + \right. \\ &\left. + \frac{Q_0}{EJ} f_4(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t); \\ \theta_n(x,t) &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[Y_0 f_1'(x) + \theta_0 f_2'(x) + \frac{M_0}{EJ} f_3'(x) + \right. \\ &\left. + \frac{Q_0}{EJ} f_4'(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t); \\ \frac{M_n(x,t)}{EJ} &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[x_0 f_1''(x) + \theta_0 f_2''(x) + \frac{M_0}{EJ} \times \right. \\ &\left. \times f_3''(x) + \frac{Q_0}{EJ} f_4''(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t); \\ \frac{Q_n(x,t)}{EJ} &= \sum_{n=1}^{\infty} \left[x_0 f_1'''(x) + \theta_0 f_2'''(x) + \frac{M_0}{EJ} \times \right. \\ &\left. \times f_3'''(x) + \frac{Q_0}{EJ} f_4'''(x) \right] (A_n \sin \omega_n t + B_n \cos \omega_n t). \end{aligned} \right. \quad (25')$$

Рягсярин баш формасынын дифференциал тянлийинин шяллиндя иштирак едян щяр бир $\phi_b(x)$ функцийалары сонсуз сыраларын жями кими тьяин едилер. Бу сыраларын сцрятндя кичик параметрляр a_ω, a_1, a_2 вя мяхряжиндя артан факториал ядядлярин олмасы онларын жялд йыбылмасыны тямин едир. Ядыди щесаблама апардыгда бу функцийаларын вя онларын уйьун тюрмяляринин ифадяляриндя кифайят гядяр дягигликля щяр бир сыранын ики-ц щядди иля кифайятлямяк олар.

(25) ифадяляринин биринжи сятрня ясасян дурулдужунун диб конструксийасынын айры-айры нюгтяляринин йердяйишмя сцряти ашаьыдакы кими тьяин олунар:

$$V_n(x,t) = \frac{\partial Y_n(x,t)}{\partial t} = \sum_{n=1}^{\infty} \omega_n X_n(x) \times (A_n \cos \omega_n t - B_n \sin \omega_n t) \quad (26)$$

Beləliklə təklif olunmuş üsul durulducu kamerasının çevik dib konstruksiyasının dəyişən sonlu qalınlıqlı sıxılan təbəqədə sərbəst əyilmə rəqslərini təyin etməyə imkan verir.

ЯДЯБИЙАТ

1. Киселев В.А. Строительная механика. Специальный курс (динамика и устойчивость сооружений). М., 1964, 332 с.
2. Бронштейн И.Н., Семендяев К.А. Справочник по математике для инженеров и учащихся ВТУ 3 ов М., 1962, 608 с.

ABOLFAZL NAZARI GIGLOU

COMPUTATION OF THE FREE BENDING VIBRATION OF THE SETTLING CELL FLEXIBLE BOTTOM CONSTRUCTION AT THE FINITE THICKNESS CONFINED LAYER

ABSTRACT

Dynamic contact problem lets us to compute bending vibration of the dock kind settling cell bottom construction at the confined layer with changeable thickness. Rigidity coefficient of the confined ground layer leaning against the unconfined layer is accepted by the non-linear law along the construction length. The solution of the dynamic contact problem is computed by using the Fourier transform and accepting the dynamic boundary functions. The differential equation solution of the free vibration of the bottom construction head form is formed by the Picard limit of sequence method. This solution lets us to specify the free bending vibration of the bottom construction at any desired time and also to find the frequency of the vibrations. So we can specify the free bending vibration of the settling cell flexible bottom construction at the finite thickness confined layer.

ƏLƏSGƏROV G.A., KƏRİM FAYIZPUR

GÜNƏŞ IŞIĞINDAN İSTİFADƏ ETMƏKLƏ BİNA DAXILI

ENERJİ TƏLABATININ ÖDƏNİLMƏ PERSPEKTİVLİYİ

Yaşadığımız dünyanın ekvator xəttinə daha yaxın olan və günəş işığı ilə zəngin ölkələrində-consuz tükənməyən işıq - Günəş enerji mənbəyindən müasir dövrdə istifadə olduqca qənaətbəxş sayıla bilməz. Buna baxmayaraq, sənayesi daha çox inkişaf etmiş bir sıra dünya ölkələrində təbii Günəş işığından istifadə edilib elmi tədqiqatlar işləri aparılır. Lakin bütün bunlar hazırda qədərincə deyildir. Əksinə enerji əldə etmək üçün süni enerji hasil edən qurğu və mexanizmlərdən istifadə yüksək templo inkişaf etdirilir. Ekologiyaya vurulan ziyan kritik həddə çatmış, bizi əhatə edən mühitə zərərli maddələrin-qazlar, qatı duz mayelər, kansentratların atılması və artımın dayanmadan sıçrayış etməsi yaşadığımız mühitə-təbiətə, flora və faunaya mənfə təsir edir. Dünyadakı son hadisələr: Haitidə, Pakistan, Hindistan, Çində, Rusiya və s. by kimi ölkələrdə -baş verən və çoxlu sayda insan tələfatı ilə nəticələnən təbii fəlakətlər, insanlara təbiətin xəbərdarlığı kimi qəbul edilməlidir. Artıq ətraf mühitin çirklənməsinin qarşısının almaq üçün təbilin vurmaq vaxtıdır.

Dünya ölkəsində demək olar ki, hündür mərtəbəli tikililərin sayı durmadan artmaqda davam edir. Bu binaların enerji ilə təchizatı ekologiya baxımdan artıq önəm kəcb edir. Beləki, binanın istilik enerji ilə təchiz edilməsində yerli istilik sistemlərinə üstünlük verildiyindən əksəriyyət mənzillərdə “istilik ocaqları”ndan ibarət yerli isitmə sistemindən istifadə edilir. Nəticə: Hər mənzildə bir “istilik ocağı quraşdırılır. Bu isə qazla işləyən ictilik mərkəzi olduğunda onu həтта: birinci partlayış mənbəyi kimi, ikincisi yanma məhsulu kimi binanın ətraf havasını zəhərli qazla, karbon qazları ilə zənginləşdirmə mənbəyi kimi baxmaq olar. Bu zaman binanın daha yuxarı mərtəbələrində yaşayan sakinlərin həyatını təhlükə qarşısında olur. Nəfəs aldıkları havanın zəhərli qazlarla, o cümlədən dəm qazı ilə dolması insanların gələcəkdə xoşa gəlməz xəstəliklərlə tutulmasına gətirib çıxaracaqdır. Bu isə yol verilməzdir.

İnsanlara və mühitimizə zərər verən bütün fəsadların baş verməməsi üçün zərərli mənbələri aşkarlayıb qarşısını ala biləcək tədbirlərin görülməsi vacib sayıla

bilər. Bu cür tədbirlərin görülməsi ilk növbədə Yer kürəsinin resurlarından-təbii enerji mənbələrindən düzgün və məqsədə uyğun istifadə edilməsi önəm kəsb edir.

Binalarda işıq və istilik enerjisinə tələbat çox olduğundan, istər işıq və istərsə də istlik enerji tələbatı ödəmək üçün Günəş enerjisi və onun işığından istifadə etməyin alternativini demək olar ki, yoxdur. Son vaxtlar günəş işığının enerjisindən gecə işıq lampalarından istifadə edilməsi bu istiqamətdə atılan önəmli addımlardan birisi kimi qiymətləndirmək olar. Lakin bütün bunlar “Dəryada bir damcı”nı xatırladır. Bu istiqamətdə görülən işləri genişləndir mək vacibdir.

Günəş enerjisinin daha səmərəli istifadəsi onun fotoelementlərdə elektrik enerjisinə çevrilməsi ilə həyata keçirilir. Fotoelementlər işığa həssas yarımkeçirici materiallardan – selen, silisium, qallium arsenidi, kadmium sulfidi və s. materiallardan hazırlanır. Bu materiallarda xüsusi p-n keçidi tərəfindən işığın udulması elektrik cərəyanı yaradır. Fotoelementlərdən minlərlə kvadrat metr sahə əhatə edən müxtəlif gücdə elektrik stansiyaları qurmaq mümkündür. Günəş enerjisinin Günəşin sutkalıq və mövsümi dövriyyəsinə asılı olmaması üçün alınan elektrik enerjisini elektrik akkumulyatorları ilə və ya metalhidrid akkumulyatorlarında hidrogen şəklində toplamaq mümkündür.

Binalarda konstruktiv hesabatlar apararkən kontruksiyaların seçimi yerli şəraitə uyğunlaşdırılması və yerli resurlardan istifadə əhəmiyyətlidir. Tikililərin otaqlarında işıqlandırma dərəcəsinin artırması ilə həmdə oranin istilik enerjisinə tələbatına təsirinə müqayisəli dərəcədə dəyişməsinin bilərək ondan istifadə etməyin səmərəli yolunu aşkarlamaq lazımdır.

Bina tikintisində müasir texnologiyalardan yararlanaraq, bina daxili enerji sərfini və əlavə xərcləri azaltma məsələləri, bu gün memarların və konstruktörlərin xüsusi diqqət ayırdıkları və qarşıya qoyduqları məqsədlərdəndir. Binaların özəl dizaynlarına əsasən onlarda günəşin işığına nəzarət çox qiymətli hesab olunur. Hər

bir dizayner öz fəaliyyətinin təkmilləşməsi, münasib və kafi bir işin təqdim etməsi üçün işıq enerjisindən istifadə və onun nəzarətinə xüsusi diqqət ayırılmalıdır.

Yeni binaların çoxu kafi işıqlığa malik bir yerdə tikilməli və tikiləcək binanın da hansısa bir hissəsi özünə lazım olan işığa malik olmalıdır. Eləcə də, memarların çoxu, qədim binaları da yenidən bərpa etməkdə, həmin binaların işığına nəzarət və günəşin enerjisindən düzgün yararlanma bilməyi özlərinə məqsəd qoyurlar. İşığa nəzarət sistemləri enerji ilə yüksək uzlaşma qabiliyyətinə malikdirlər və onların bu üstünlüyü enerjiyi həcmli toplamaqda çox effektiv və faydalıdır.

Ən yüksək enerji həcmi istehsal etmə və işıqlandırma sistemləri üçün enerjinin verilməsi özlərinə məxsus və effektiv nəzarətə malik projektor aparatlarının və lampaların vasitəsilə həyata keçir. İndi isə bu isbat olunmuş teorem, tikintinin yeni metodunda və dünyanın üstün sənayelərində faydalı tətbiq oluna bilinsin deyərək, onlar binaların tikintisi qaydalarında nəzərə alınmalıdır.

Müasir binalar yeni metodlarla izolyasiya olunub və bu izolyasalar binanın fəzasında temperaturun dəyişməsi və ya buxarlanmanın faizinin minimuma endirə bilib və əslində binada ümumi enerji məsrəfində işıq payının rolunu dahada önəmli etmişdir. Hal hazırda bütün memarlar və tikinti mütəxəssisləri, binanı tikməzdən əvvəl, hətta binanın hava sistemində müxtəlif dərəcələr olca da belə, işığa nəzarətin düzgün və tələb olunan metodla binada tətbiq oluna bəcəyini nəzərə almalıdırlar.

Eləcə də con illərdə, yeni tikilmiş binaların çoxunda fırlanma qabiliyyəti tətbiq edilmişdir və belə binalar üzərinə düşən işığın cəzb edə bildiklərinə görə binanın günəş işığı ilə təmin etmə sistemlərindən maksimal istifadə edə və faydalana bilirlər.

Enerjinin məsrəfinə nəzarət və onun binanın işıq sisteminin vasitəsilə toplanması, hər bir enerji istifadəçisinin vastəsilə həyata keçirilə bilər və məsələdə onlar düzgün təlimatlandırılmalıdırlar. Ona görə ki, məlumatlandırma, enerjiyi düzgün məsrəf etmə və düzgün toplamasında çox önəmlidir. Binanın işıqlanma və isitmə sistemlərdə

enerjinin təbii resurslardan düzgün yararlanmaq, ətafin təmizliyinə zərərli qazların o cümlədən, karbon oksid qazının hədsiz ötürülməsinin qarşısını almaqda əsas rola malikdir.

Əslində hər bir mütəxəssis və professional dizayner binanın günəş işığına nəzarət strategiyası üzrə münasib enerjinin toplanması və kapital qoyuluşu həcmi arasında müvazinət məsələlərində xüsusi diqqət ayırılmalı və binada günəş enerjisinin maksimal istifadəsi üçün ən əlverişli sistemlərdən yararlanma bilməlidir.

Lakin belə bir məsələni də vürüqləmək lazımdır ki, binanın işığına nəzarət məsələsi uzlaşa bilən olmalıdır. Belə ki, binada enerji daşıyıcılarını müxtəlif təyinatlara dəyişdirməyə və istənilən şəraitdə istifadə edilən olmalıdır.

Enerjinin düzgün toplama və ondan düzgün istifadə mövzusu. Son illər dəfələrlə tədqiq olunmuş və bu məsələ hamıya tanışdır. Lakin, təbii enerji resurslarını yeni binalarda istifadəsinin və binaların işığına nəzarətin necə olması problemi vardır və bu məsələ bütün dizaynerlərə və memarlara, xüsusi olaraq, təlimat verilməlidir.

Önəmli olan işıq enerjisinə dair indiyə kimi onu izah edən və dünyanın bütün ölkələrin tikintidə çalışan konstruktorların və analitiklərin beyninin məhsulu olan çoxlu analitik elmi əsərlər yazılmışdır. Lakin bu yazılar, əslində formal xarakter daşımış və praktikada necə lazımdır tətbiq edilməyibdir.

Son illərdə, dünyanın çox ölkələrində müxtəlif tikinti və yaşayış kompleksləri projətləri üçün iri büdcələr sərf edilmişdir. Lakin bitirdikdən sonra, onların konstruktorları kafi və gözləniləsi nəticə əldə edə bilməyiblər.

Dünyanın bir sıra aparıcı ölkələrində, o cümlədən ABŞ-da iqtisadi böhran tikinti sektorunda baş vermiş kəskin və fərqli səbətsizlik səbəbindən başlanmış və hələ də indiyədək davam etməkdədir. İqtisadi böhranın baş verməsi, tikinti üzrə maliyyə investorlarının və maliyyə müəssisələrinin bu sektora iri büdcələrinin sərf etmələrindən imtina etmələrinə və dünyanın ev tikintisi bazarından uzaqlaşmalarına səbəb olmuşdur.

Qətiyyətlə demək olar ki, tikinti sahəsində müasir texnologiyaların icad edilməsi çox önəmlidir, lakin dünyanın tikinti bazarında nisbi durğunluğa görə belə bir texnologiyalar öz rolunu dünya bazarında tam ifadə bilməmiş və bu sektorda öz yerlərini daha da yüksəldə bilməyiblər.

Hər halda təbii enerji resurlarından maksimal yararlanmağa dair hansısa bir cəmiyyətin bilik səviyyəsinin artması və bu resurların əlavə xərclərin azalması ilə əlaqəli olması, müasir texnologiyanın tətbiqinin artmasında effektiv ola bilər və müsbət nəticə verə bilər.

Ədəbiyyat

1. 4 Times Square New York City. Highlighting high performance. US DOE. 2001.
2. Energy efficiency in a Manhattan skyscraper. CADDET. 2000.
3. Environmental Guidelines For Tenant Improvements. Conde Nast Building@Four Times Square.

**Ələsgərov G.A., Kərim Fayizpur.
Iran. Təbriz**

GÜNƏŞ İŞİĞİNDAN İSTİFADƏ ETMƏKLƏ BINA DAXILI ENERJİ TƏLABATININ ÖDƏNİLMƏSİ

PERSPEKTİVLİYİ

Anatasiya

Son illərdə, dünyanın çox ölkələrində müxtəlif tikinti və yaşayış kompleksləri projətləri üçün iri büdcələr sərf edilmişdir. Lakin bitirdikdən sonra, onların konstruktörları kafi və gözləniləsi nəticə əldə edə bilməyiblər. Ona görə də təbii enerji resurlarından maksimal yararlanmaq və bu resurlardan səmərəli istifadə etmək alimlərin qarşısında duran ən aktual və önəmli məsələlərdən biridir.

Alaskharov G.A., Karim Fayizpur

Durch die Verwendung von onnenlicht GEBÄUDE Zahlung der inländischen Energiebedarfs Aussicht

Anatasiya

In den letzten Jahren haben viele Länder auf der ganzen Welt in verschiedenen Projekten für den Bau von Großwohnanlagen und Budgets ausgegeben worden. Doch nach dem Studium, waren sie nicht in der Lage, Ergebnisse zu erzielen und arm. Daher ist der maximale Nutzen aus der natürlichen Energie und wirksame Nutzung der Nanotechnologie eines der dringendsten und wichtigsten.