ZESZYTY NAUKOWE POLITECHNIKI ŚLASKIEJ

Seria: ENERGETYKA z. 87

Adam ADAMKOWSKI Kazimierz STELLER

Instytut Maszyn Przepływowych PAN Gdańsk

ZMIANY CISNIENIA SPOWODOWANE NARUSZENIEM CIAGŁOŚCI PRZEPŁYWU CIECZY W UKLADZIE POMPOWYM

Streszczenie: W pracy rozpatrzono nieciągłość przepływu cieczy w układzie pompowym spowodowaną szybkim zamknięciem zaworu na tłoczeniu. Przedstawiono model matematyczny tego zjawiska, przeprowaizono obliczenia numeryczne związane z opisanym zakłóceniem oraz porów-nano wyniki obliczeń teoretycznych z wynikami doświadczeń.

1. Wstep

Podczas naruszenia ciągłości przepływu cieczy w przewodach zackniętych powstają obszary wypełnione pęcherzykami parowo-gazowyci (obszary objęte kawitacją). Zjawisko to występuje w miejscu przewodu, w którym ciśnienie spadnie do wartości krytycznej, bliskiej wartości ciśnienia parowania cieczy w danej tempersturze. Obserwujemy je między inzymi w przewodach zamkniętych układów pompowych podczas nieustalonego przepływu cieczy wymuszonego, np. podczas szybkiego odcinania przepływu cieczy lub po awaryjnym wyłączeniu silnike napędzającego pompę. Nicustalonemu przepływowi cieczy towarzyszą fale ciśnienia rozprzestrzeniające się wzdłuż przewodów. Falowy charakter zmian ciśnienia może być przyczyną cyklicz-nego powstawania i zanikania kawitacji. Przy barizo szybkim zanikaniu obszarów objętych kawitacją mogą następować zderzenia mas cieczy - roz-dzielonych uprzednio przez te obszary - połączone z dużymi hałaszni. Zjawiskom tym towarzyszą gwałtowne zmiany ciśnienia, które obciążają elementy całego układu hydraulicznego. Umiejętność przewidywania przeciegów zmian ciśnienia pozwoli zapobiegać destrukcyjnym skutkom tych obciążeń.

Przy braku ogólnej teorii przepływu cieczy z kawitacją buduje się uproszczone modele matematyczne opisujące to zjawisko [1,2,3]. * pracy tej przedstawiono propozycję modelu matematycznego opisującego nieusta-lony przepływ cieczy z kawitacją w układzie pompowym. Model ten zweryfi-kowano doświadczalnie w laboratorium Instytutu Maszyn Przepływowych PAN w Gdańsku.

2. Model obliczeniowy

Model matematyczny opisujący nieustalony przepływ cieczy z kawitacją w układzie pompowym zbudowano w oparciu o:

- 1. Założenia dotyczące ciągłego nieustalonego przepływu cieczy w układzie pompowym

 - ruch cieczy w przewodach traktuje się jako ruch jednowyziarowy.
 straty hydrauliczne są proporcjonalne do kwadratu chwilowej wartości prędkości cieczy,
 - ciecz i ścianki rurociągu odkształcają się sprężyście,
 - parametry ruchu agregatu pompowego podczas przepływu nieustalonago zmieniają się tak jak podczas przepływu ustalonego, a więc spodnie z charakterystykami statycznymi.
- 2. Założenia dotyczące utraty ciągłości przepływu cieczy
 - w całym przekroju hydrometrycznym przewolu, w którym cisnienie staty-czne spadnie do wartości ciśnienie pary nasyconej cieczy p_v powstaje nieciągłość przepływającej cieczy w postaci obczaru objętego kawitacją,
 - rozwój kawitacji zależy tylko od parametrów przepływu cieczy, nie

Nr kol. 806

1984

zeleży netomiast od właspości fizykochemicznych cieczy,

- ciśnienie w obszerze kawitacji jest równe ciśnieniu pary nasyconej
- cieczy p. przez cały czas utrzymywania się tego obszaru, zniknięcie kawitacji jest równoznaczne z przywróceniem ciągłości przepływu cieczy.
- Clagly jednowymiarowy nieustalony ruch cieczy opisują dwa równania: równanie ciągłości z uwzględnieniem sprężystości ścianek rurociągu i ściśliwości cieczy [1,4,5] w postaci:

$$\frac{\partial \upsilon}{\partial x} + (k_{g} + k_{F}) \left(\frac{\partial p}{\partial t} + \upsilon \frac{\partial p}{\partial x} \right) + \upsilon \frac{d(\ln F)}{dx} = 0 \tag{1}$$

- równanie ruchu cieczy [1,2,4,9] w postaci:

$$\frac{\partial \upsilon}{\partial t} + \upsilon \frac{\partial \upsilon}{\partial x} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial \rho}{\partial x} - g(\sin \beta - \frac{\lambda}{D} \frac{\upsilon(\upsilon)}{2q}) = 0, \tag{2}$$

gizie:x-oznacza współrzędną długości, t - czas, p - ciśnienie statyczne, A - prędkość cieczy, o - gęstość cieczy, g - przyspieszenie ziemskie,
 A - współczynnik strat tarcia, F - pole powierzchni przekroju poprzecz-nego rurociągu, D - średnica wewnętrzna rurociągu, g-kąt pochylenia ruro-

ciagu do poziomu, a ko i kr są określone wzorami:

$$k_{g} = \frac{1}{g} \frac{\partial p}{\partial p}$$
; $k_{F} = \frac{1}{F} \frac{\partial F}{\partial p} \Big|_{X=const}$

7 przypadku naruszenia ciągłości przepływu cieczy obszar kawitacji stanowiący nieciągłość cieczy rozdziele ją na dwa obszery ciągłe-I i II (rys.1). Ruch cieczy w każdym z tych obszarów opisuje układ równań (1) i



(2), a state ciénienie w obszerze kawitacji (p=py) neleży traktować jako warunek brzegowy wystarczający do Obliczania parametrów ruchu cieczy w tych obszarach. Z założenia, że przebieg zjawiska kawitacji zależy tylko od parametrów ruchu cieczy wynika, że chwilowa wartość objętości zajętej przez pęcherzy-

Wyidealizowany przepływ cieczy z kawita-Rys.1. cją.

ki kawitacyjne można obliczać według następującego wzoru:

$$V_{k}(t) = \int_{t_{0}}^{t} \left[Q^{4}(t) - Q^{-}(t) \right] dt, \qquad (3)$$

gdzie: t - oznacza czas, to - czas pojawienia się kawitacji, Q⁺ i Q⁻ - ob-jętościowe natężenie przepływu cieczy z prawej i lewej strony obszaru ka-witacji. Wartość V_k wzrasta w czasie rozwijania się kawitacji, a następnie maleje, gdy kawitacja zanika. $V_{\rm k}{=}0$ oznacza zniknięcie kawitacji i powrót do ciągłego ruchu cieczy. Równania (1) i (2) tworzą zamknięty układ równań różniczkowych cząst-

kowych typu hiperbolicznego o nieznanych funkcjach v(x,t) i p(x,t). Układ ten można rozwiązać dla dowolnych warunków granicznych.

Ponižej przedstawione wyniki obliczeń numerycznych otrzymano dla przypadku odcinania przepływu wody w układzie złożonym z dolnego zbiornika wody, rurociągu szawnego o długości 10.2 m i wewnętrznej średnicy 125 mm, pompy odśrodkowej 100 N 210, przepustnicy z ręczną dźwignią, rurociągu tłocznego o długości 20,3 m i średnicy wewnętrznej 70 mm oraz górnego zbiornika wody (rys.2).

Obliczenia wykonano w Ośrodku Obliczeniowym IMP PAN na maszynie cyfrowaj Rica IS-32 w jezyku Fortran 4.

3. Badenia doświadczalne

Badenia doświadczalne przeprowadzono na stanowisku pompowym w labora-

torium Instytutu Maszyn Przepływowych PAN w Gdańsku. Schemat tego stanowiska przedstawiono na rysunku 2. Celem badań była weryfikacja przedstawionęgo wyżej modelu matematycznego. Badania te polegały przede wszystkim



Rys.2. Schemat stanowiska doświadczalnego, 1-pompa odśrodkowa 100N210, 2-elektrodynamometr KS26-4, 3-rurociąg ssawny o dł.10,2 m i śr.wewn. 125 mm, 4-rurociąg tłoczny o dł.20,3m i śr.wewn.70 mm, 5-zbiornik ssawny, 6-zbiornik tłoczny, 7-przepustnica z ręczną dźwignią, 8-przelew Ponceleta, 9-rurociąg przelewowy, 10-menometry prężne, 11-waga do pomiaru momentu obrotowego, 12-przetwornik ciśnienia, 13-przetwornik obrotów, 14-przetwornik kąta obrotu motyla przepustnicy, 15-wzmacniacz tensometryczny TT6c, 16-oscylograf pętlicowy K115, 17-licznik cyfrowy.

na pomiarze zmian ciśnienia podczas naruszenia ciągłości przepływu wody w rurocięgu tłocznym układu pompowego. Naruszenie ciągłości następowało podczas szybkiego zamykania przepustnicy za pomocą dźwigni ręcznie przestawianej (zamykanie przepustnicy rozpoczynano po wyłączeniu silnika napędzającego pompę z pewnym opóźnieniem).

Przeblegi zmian ciśnienia pomierzono i rejestrowano posługując się indukcyjnym przetwornikiem ciśnienia IPCO 27/8 połączonym w układzie połmostka ze wzmacniaczem tensometrycznym TT6c i oscylografem pętlicowym K115. Giśnienie odbierano w odległości 0,2 m od przepustnicy za pomocą rurki miedzianej o średnicy wewnętrznej 4 mm i długości 30 mm. Rownocześnie z pomiarem ciśnienia rejestrowano przebieg zamykania przepustnicy za pomocą potencjometru obrotowego mechanicznie sprzęgniętego z motylem przepustnicy i elektrycznie połączonego ze wzmacniaczem tensometrycznym i osąlografem pętlicowym. Badania obejmowały również pomiar parametrów przepływu ustalonego wody w rurociągach. Na podstawie tych pomiarów wyznaczono charakterystyki statyczne pompy (rys.3) oraz zależność współczynnika przepływu wody przez przepustnicę od stopnia jej otwarcia (rys.4.).

ustalonego woły w rurociągach. Na podstawie tych pomierów wyznaczono charakterystyki statyczne pompy (rys.3) oraz zależność wspołczynnika przepływu wody przez przepustnicę od stopnia jej otwarcia (rys.4.). Na rysunku 5 przedstawiono dwa wybrane przebiegi zamykania przepustnicy i odpowiedające im przebiegi zmian ciśnienia. W koncowej fazie zamykania przepustnicy wystąpiło rozerwanie objętości przepływającej wody. Ciśnienia za przepustnicą spadło do wartości bliskiej ciśnieniu parowania wody i utrzymywało się na tym poziomie przez pewien czas, po czym następował impulsowy przyrost ciśnienia o dużej wartości. Zmiany cisnienia powtarzały się cyklicznie przy słabnącej amplitudzie i rosnącej częstotliwości. Wraz z upływem czasu oscylacje ciśnienia były coraz mniej tłumione, przechodząc w oscylacje harmoniczne o ustalonej częstotliwości oraz na przemian malejących i rosnących amplitudach. Łatwo zauważyć następujące cechy charakterystycznych przebiegów:

- a/ łagodny charakter zmian ciśnienia w poszczególnych fazach utraty ciągłości przepływu wody,
- b/ wzrost minimalnych wartości ciśnienia w kolejnych fazach utraty ciągłości,
- c/ różnicę między wartością parowania wody równą 9.8 m słupa wody dla 17,5°C a zmierzoną wartością minimalnego ciśnienia w fazach powsta-





Rys.3. Charakterystyki pompy krzywe dławienia przepływu wody He(Q) ------ krzywe momentu na wale M(Q)



Rys.4. Zależność współczynnika przepływu przepustnicy c_p od jej otwarcia φ

Natomiast na zmiejszanie objętości zajętej przez pęcherzyki kawitacyjne w kolejnych fazach utraty ciągłości przepływu wody wskazuje zarówno zwiększanie częstotliwości pojawiania się impulsów ciśnienia, jak również obniżanie maksymalnych wartości

wania pierwszego obszaru kawitacji wynoszącą w rozpatrywanych przypadkach - 9.2 m słupa wody,

- d/ różnicę w wartościach,częstotliwości harmonicznych oscylacji ciśnienia pomierzonych dla obydwu przypadków między 8 a 13 wierzchołkiem fali, a tym samym różnica w wartościach prędkości rozchodzenia się fal ciśnienia,
- e/ znaczne zmniejszenie prędkości rozchodzenia się fal ciśnienia w rozpatrywanych przypadkach (715 m/s i 648 m/s) w porównaniu z prędkością rozchodzenia się fal ciśnienia powstających w przypadkach nie poprzedzonych rozerwaniem cieczy (około 1200 m/s).

Wymienione wyżej cechy a i c wskazują między innymi na wpływ zawartości rozpuszczonych gazów w wodzie. Wpływ ten wyjaśnić można na podstawie prawa Daltona, jako że mierzone ciśnienie w czasie występowania kawitacji można uważać przy dużych uproszczenisch jako ciśnienie całkowite mieszaniny parowo -· gazowej, równe sumie ciśnień cząstkowych pary i gazów. Ponieważ ciśnienie parowania cieczy jest stałe dla danej temperatury, to ciśnienie mieszaniny parowo-gazowej zależy od względnej zawartości gazów w tej mieszaninie. Dlatego ciśnienie mierzone w czasie występowania kawitacji (odpowiadające ciśnieniu krytycznemu) zmienia się na skutek zmiany objętości zajętej przez pęcherzyki pary.

Wzrastające minimalne war-tości ciśnienia w kolejnych fazach występowania kawitacji (cecha b) świadczyć może zarówno o zmniejszającej się objętości zajętej przez pęcherzyki pary w kolejnych cyklach, jak również o wydzielaniu się rozpuszczonych gazów w wodzie. O wydzielaniu się gazów świadczy zmniejszenie prędkości ro-zchodzenia się fali ciśnienia poprzedzonej rozerwaniem objętości cieczy w porównaniu z prędkością rozchodzenia się fali ciśnienia powstającej w przypadku, gdy rozerwanie takie nie występowało (cecha e).



Rys.5. Przebiegi zmian ciśnienia w przekroju rurociągu tłocznego za przepustnicą i odpowiadające im przebiegi zamykania przepustnicy φ(t). krzywe doświadczalne, ----- krzywe teoretyczne.

tych impulsów.

4. Porównanie pomierzonych i obliczonych przebiegów zmian ciśniania

Pomierzone przebiegi zmian ciśnienia w przekroju rurociągu tłocznego za przepustnicą porównano z odpowiadającymi im przebiegami otrzymenymi na podstawie obliczeń numerycznych (rys.5). Z porównania tego wynika, że istnieje względnie dobra zgodność teorii z doświadczeniem w fazie - od początku wymuszenia nieustalonego przepływu wody do początku powstawanie drugłego z kolei obszaru objętego kawitacją (początka drugiej fazy obniźonego ciśnienia). W następnej facie - tłumienia impulsowych przyrostów ciśnienia - występują duże rozbież ości. W rozpatrywanych przyrostów ciśnienia oraz szybkości tłumienia os ylacji ciśnienia i ich częstotliwości. Pomierzone maksymalne wartości ciśnienia z niezse od obliczonych wartości maksymalnych o około 15 %. W rzeczywistości szybkość tłumienia impulsowych zmian ciśnienia jest bardzo duża w porównaniu z niezneczną szybkością tłumienia wynikającą z obliczeń.

Róžnice między pomierzonymi i wynikającymi z obliczeń częstotliwości zmian ciśnienia są małe tylko dla pierwszych trzech impulsow. Częstotliwość wynikająca z modelu zmienia się nieznacznie, natomiąst w rzeczywistości częstotliwość wzrasta wraz z tłumieniem i ustala się, gdy zmiany cisnienia przechodzą w oscylacje harmoniczne.

Należy przypuszczać, że główne przyczyny tych rozbieżności są związane z dużymi uproszczeniemi modelu metematycznego, nie uwzględniającego złożonego charakteru zjawiske kawitacji. Uproszczony obraz obszaru objętego kawitacją, nieuwzględnienie cfektów dyssypacji energii towarzyszącej zjewisku kawitacji oraz nieuwzględnionie wpływu zawartości gazew nierozpuszczonych w cieczy i zjawiska kawitacji gazowej są prawdopodobnie

11

głównymi przyczynami tych rozbieżności. Pęcherzyki kawitacyjne ze względu na swój niestateczny charakter wielokrotnie pojawiają się i zanikają w każdej fazie obniżonego ciśnienia, w której występuje kawitacja. Powoduje to intensywne mieszanie się cieczy w sąsiedztwie pęcherzyków, wskutek czego wzrastają straty energii.

Należy przypuszczać, że duża część energii jest pochłaniana przez ścianki rurociągu tłocznego i jego podpory podczas wzajemnego oddziaływania fal ciśnienia z falami naprężeń w ściankach rurociągów. Na to oddziaływanie wskązuje powtarzające się zmniejszanie wzrost oscylacji ciśnienia w końcowej fazie trumienia fali ciśnienia.

5. Unioski końcowe

Zaproponowany model obliczeniowy oddaje tylko jakościowy charakter zmian ciśnienia po naruszeniu ciągłości przepływu cieczy. W związku z tym wymage on doskonilenia. W obecnej postaci może mieć tylko ograniczone za-stosowanie do przewidywania przebiegów opisanych przyjętymi założeniami. Otrzymene wyniki badań wskazują na kierunki dalszych prac w dziedzinie nieustelonego przepływu cieczy z kawitacją, a mienowicie na: - potrzebę wizuelizacji obszarów objętych kawitacją, - potrzebę identyfikacji zjawisk dyssypacji energii towarzyszącej proce-

- som pojawiania się i zanikania pęcherzyków kawitacyjnych, celowość określania zawartości nierozpuszcz0nych gazów w cieczy oraz
- szybkości wydzielania się gazów rozpuszczonych w cieczy, ustalenie wzajemnego oddziaływania procesów falowych w cieczy i ma-
- teriale przewodów.

Literatura

- [1] Balzer R.A.: Column Separation Accompanying Liquid Transients in Pipes, Journal of Basic Engineering Trans. ASME, December 1967
- [2] Safwat H.H., Polder J.: Experimental and Analytic Data Correlation Study of Water Column Separation, Journal of Fluids Engineering March 1973
- [3] Weyler M.E., Streeter V.L., Larsen P.S.: An Investigation of the Effect of Cavitation Bubbles on the Momentum Loss in Transient Pipe Flow, Journal of Basic Engineering, Trans. ASME, March 1971.
- [4] Bednarczyk S.: Ruch nieustalony cieczy w przewodach pod ciśnieniem Archiwum Hydrotechniki, tom XXI, z.4. 1979
- Wylie E.B., Streeter V.L.: Fluid transients, Mc Graw-Hill, New York, 5 1978.

ИЗМЕНЕНИЯ ДАВЛЕНИЯ ВЫЗВАНЫ НАРУШЕНИЕМ НЕПРЕРЫВНОСТИ ТЕЧЕНИЯ жилкости в насосной системе

Резрые

В работе рассматривается разрыв в течении жидкости в насосной системе вызванный быстрым заркытием клапона. Представлено математическую модель явления, проведено нумерическое исчисление связанное с описанным возмущением, сравнено результаты теоретического исчисления с результатом экспери-Menta.

THE PRESSURE VARIATIONS DUE TO THE LIQUID FLOW CONTINUITY DISTRUBANCE IN A PUMPING SYSTEM

Summary

The discontinuity of a liquid flow in a pumping system due to a fast valve closing is discussed. A mathematical model of the phenomenon has be-en presented and numerical calculations concerning the described distrubance have been carried out. Numerical results have been compared with experimental ones.

12