

## VỀ MỘT GIẢ THIẾT VÀ CHẠM

NGUYỄN VĂN ĐÌNH

### § ĐẶT VẤN ĐỀ

Trong [1], dựa vào nguyên lý phù hợp, bài toán va chạm được xem xét với giả thiết là ở tất cả các liên kết và chạm chỉ xảy ra hai giai đoạn nén-hồi phục, chuyển tiếp qua nhau tại cùng một thời điểm (do thừa nhận — trong công trình trên — các bất đẳng thức (1.14) đồng thời đổi chiều thành (1.15)). Tuy chưa tổng quát, giả thiết đó có thể được chấp nhận trong những điều kiện nhất định. Điều đáng chú ý là nếu xuất phát từ giả thiết đó, có thể tìm lại những kết quả quen biết như các hệ thức động học Newton, định lý Cắcnô và nguyên lý Gaoxô. Đó là nội dung trình bày dưới đây theo phương pháp cổ điển trong Cơ giải tích.

### § 1. HỆ PHƯƠNG TRÌNH VÀ CHẠM

Đề đơn giản, xét cơ hệ lý tưởng, hòlôniom, giữ, dừng, có n bậc tự do, chịu va chạm tại thời điểm đầu t<sub>0</sub> với m ( $m \leq n$ ) liên kết lý tưởng, hòlôniom, dừng không giữ (các liên kết và chạm):

$$f_r(q) \geq 0 \quad (r = 1, 2, \dots, m) \quad (1.1)$$

trong đó: q — véc-tơ (cột) tọa độ suy rộng  $n \times 1$ .

Đối với liên kết thứ r, phản lực suy rộng có biểu thức  $\lambda_r \text{grad} f_r$ . Nhưng trong Cơ lý thuyết, va chạm được xem là tức thời, vị trí không thay đổi, các lực va chạm là cực lớn và được đánh giá bởi xung va chạm. Như thế véc-tơ grad f<sub>r</sub> xem là hằng, các nhân tử Lagrang  $\lambda_r(t)$  có giá trị cực lớn và được đánh giá bằng xung nhân tử xung như xung va chạm.

Ký hiệu: k<sub>r</sub> — hệ số hồi phục và  $\Lambda_r$ ,  $\Lambda_r$ , hồi — các xung nhân tử tương ứng hai giai đoạn nén — hồi phục của liên kết thứ r. Từ quan hệ giữa các xung va chạm suy ra quan hệ giữa các xung nhân tử:

$$\Lambda_{r, \text{hồi}} = k_r \Lambda_r \quad (r = 1, 2, \dots, m) \quad (1.2)$$

Đối với toàn hệ, tính hồi phục được đặc trưng gộp trong hệ thức:

$$\Lambda_{\text{hồi}} = K \Lambda \quad (1.3)$$

trong đó :  $\Lambda$ ,  $\Lambda_{\text{hồi}}$  – các vectơ xung nhau  $m \times 1$  tương ứng hai giai đoạn nén và hồi phục với các yếu tố  $\Lambda_r$ ,  $\Lambda_r$ ,  $\Lambda_{\text{hồi}}$  ( $r = 1, 2, \dots, m$ ).  $K$  – ma trận hồi phục, ma trận chéo  $m \times m$  với các yếu tố  $k_r$ .

Hệ phương trình va chạm của giai đoạn nén gồm hệ phương trình Lagrange:

$$A(q_s - q_0) = F \cdot \Lambda \quad (1.4)$$

và điều kiện động học thể hiện sự tương thích của vận tốc cuối giai đoạn nén với các liên kết va chạm

$$F' \cdot q_s = 0 \text{ hay } F' \cdot (q_s - q_0) = -F' \cdot q_0 \quad (1.5)$$

trong đó :  $A$  – ma trận  $n \times n$ , đối xứng, xác định dương trong biến thức động năng cơ hệ ;  $F$  – ma trận chữ nhật  $n \times m$  với cột thứ  $r$  là vectơ  $F_r = \text{grad} f_r$ ;  $q_0, q_s$  – các vectơ vận tốc suy rộng tương ứng thời điểm đầu va chạm to và cuối giai đoạn nén; dấu «' » – ký hiệu chuyên vi.

Ở giai đoạn hồi phục, có hệ Lagrange :

$$A(q_1 - q_s) = F \cdot K \cdot \Lambda \quad (1.6)$$

trong đó  $q_1$  – vectơ vận tốc suy rộng cuối va chạm, đại lượng ẩn. Như thế bài toán va chạm cơ hệ với giả thiết hai giai đoạn nén – hồi phục sẽ được giải nhờ hệ (1.4) (1.5) (1.6).

Từ (1.4) rút ra :

$$q_s - q_0 = A^{-1} \cdot F \cdot \Lambda \quad (1.7)$$

trong đó số mũ  $-1$  là ký hiệu nghịch đảo.

Đem thay (1.7) vào (1.5) với chú ý rằng  $F'A^{-1}F$  là ma trận Gram  $m \times m$  đối xứng, có nghịch đảo [2] nên có thể tìm được :

$$\Lambda = -(F'A^{-1}F)^{-1}F'q_0 \quad (1.8)$$

Biến thiên của vận tốc suy rộng trong quá trình va chạm rút ra từ (1.6) :

$$\begin{aligned} q_1 - q_0 &= q_1 - q_s + q_s - q_0 = A^{-1}FKA + A^{-1}FA = \\ &= -A^{-1}F(E + K)(F'A^{-1}F)F'q_0 \end{aligned} \quad (1.9)$$

trong đó :  $E$  – ma trận đơn vị  $m \times m$ .

## § 2. HỆ THỨC ĐỘNG HỌC NIUTON VÀ ĐỊNH LUẬT CACNO

Chúng ta đã thiết lập hệ phương trình va chạm (1.4) (1.5), (1.6) của từng giai đoạn va chạm. Từ đó có thể lập hệ phương trình Lagrange của toàn quá trình va chạm và hệ thức động học cuối va chạm. Thực vậy, cộng hai vế tương ứng của (1.4), (1.6) sẽ được hệ phương trình Lagrange của toàn quá trình va chạm :

$$A(q_1 - q_0) = F \cdot (E + K) \cdot \Lambda \quad (2.1)$$

Nhận trái hai vế của (1.9) với  $F'$  và chú ý đến tính giao hoán của tích các ma trận đối xứng  $(E + K)$  và  $(F'A^{-1}F)$  có thể viết :

$$\begin{aligned} F' \cdot (q_1 - q_0) &= - (F'A^{-1}F)(E + K)(F'A^{-1}F)^{-1}F'q_0 = \\ &= - (E + K)(F'A^{-1}F)(F'A^{-1}F)^{-1}F'q_0 \end{aligned}$$

$$\text{Vậy } F'(q_1 - q_0) = - (E + K) F'q_0 \text{ hay } F' \cdot q_1 = - E F'q_0 \quad (2.2)$$

Đó là hệ thức động học Niuton cho điều kiện động học cuối và chạm. Viết khai triển, (2.2) có dạng quen biết:

$$F_r \cdot (q_1 - q_o) = -(1 + k_r)F \cdot q_o \text{ hay } F_r \cdot q_1 = -k_r F_r q_o \quad (2.3)$$

Trường hợp va chạm mềm:

$$K = 0, A(q_1 - q_o) = F \cdot \Lambda; F' \cdot q_1 = 0 \quad (2.4)$$

Trường hợp va chạm đàn hồi với cùng một hệ số hồi phục k:

$$K = kE, A(q_1 - q_o) = (1 + k)F \cdot \Lambda; F' \cdot q_1 = -kF' q_o \quad (2.5)$$

Từ hệ (2.1) (2.2) có thể suy ra định luật động năng Cacnô. Ký hiệu  $T_o$ ,  $T_1$  – động năng đầu và cuối va chạm,  $T_\Delta$  – động năng tương ứng vận tốc mồi ( $q_o - q_1$ ). Chúng ta có:

$$T_o = \frac{1}{2} q_o^T A q_o, T_1 = \frac{1}{2} q_1^T A q_1, T_\Delta = \frac{1}{2} (q_o - q_1)^T A (q_o - q_1) \quad (2.6)$$

Chú ý đến (2.1) có thể tính:

$$\begin{aligned} T_o - T_1 &= \frac{1}{2} q_o^T A q_o - \frac{1}{2} q_1^T A q_1 = \frac{1}{2} (q_o - q_1)^T A (q_o - q_1) - q_1^T A q_1 + q_1^T A q_o = \\ &= T_\Delta - q_1^T A (q_1 - q_o) = T_\Delta - q_1^T F(E + K)\Lambda \end{aligned} \quad (2.7)$$

Chuyển vị của các hệ thức (2.2) cho phép biểu diễn  $q_1^T F$  qua  $q_o^T F$  rồi qua  $(q_o - q_1)^T F$  nên (2.7) trở thành:

$$T_o - T_1 = T_\Delta + (q_o - q_1)^T F \Lambda \quad (2.8)$$

Thay  $\Lambda$  bởi (1.8) rồi biểu diễn  $F^T q_o$  qua  $F^T (q_o - q_1)$  chúng ta được định luật Cacnô:

$$T_o - T_1 = T_\Delta + (q_o - q_1)^T F K (F^T A^{-1} F)^{-1} (E + K)^{-1} F^T (q_o - q_1) \quad (2.9)$$

Trường hợp va chạm mềm, công thức có dạng quen biết:

$$T_o - T_1 = T_\Delta \quad (2.10)$$

Trường hợp các liên kết và chạm có cùng hệ số hồi phục k, đơn giản hơn là từ (2.1) (2.8) rút ra:

$$\begin{aligned} T_o - T_1 &= T_\Delta + (q_o - q_1)^T F K A = T_\Delta - (q_o - q_1)^T \frac{k}{1+k} A (q_o - q_1) = \\ &= T_\Delta - \frac{2k}{1+k} T_\Delta = \frac{1-k}{1+k} T_\Delta \end{aligned} \quad (2.11)$$

### §3. NGUYỄN LÝ GAOXO TRONG VA CHẠM

Tùy hệ (2.1) (2.2) còn có thể thiết lập nguyên lý Gaoxo trong va chạm. Thực vậy, gọi vận tốc suy rộng khả dĩ cuối va chạm – ký hiệu  $q_\delta$  là tập các vận tốc suy rộng thỏa mãn hệ thức:

$$F^T q_\delta = -K \cdot F^T \cdot q_o \quad (3.1)$$

Từ (2.2) dễ nhận thấy vận tốc suy rộng thực cuối va chạm thuộc tập các vận tốc suy rộng khả dĩ nói trên và do đó:

$$F'(q_1 - q_\delta) = 0 \quad (3.2)$$

Gọi vận tốc mất khả dĩ là hiệu  $(\dot{q}_0 - \dot{q}_\delta)$ , động năng tương ứng vận tốc mất khả dĩ là đại lượng:

$$T_\delta = \frac{1}{2}(\dot{q}_0 - \dot{q}_\delta)' A (\dot{q}_0 - \dot{q}_\delta) \quad (3.3)$$

Tiến hành biến đổi:

$$\begin{aligned} T_\delta &= \frac{1}{2}(\dot{q}_0 - \dot{q}_\delta)' A (\dot{q}_0 - \dot{q}_\delta) = \frac{1}{2}(\dot{q}_0 - \dot{q}_1 + \dot{q}_1 - \dot{q}_\delta)' A (\dot{q}_0 - \dot{q}_1 + \dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) = \\ &= \frac{1}{2}(\dot{q}_0 - \dot{q}_1)' A (\dot{q}_0 - \dot{q}_1) + \frac{1}{2}(\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta)' A (\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) - (\dot{q}_\delta - \dot{q}_1)' A (\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) = \\ &= T_\Delta + \frac{1}{2}(\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta)' A (\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) - (\dot{q}_\delta - \dot{q}_1)' A (\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) \end{aligned} \quad (3.4)$$

Chú ý đến (2.1) và hệ thức chuyển vị của (3.2) chúng ta có:

$$(\dot{q}_\delta - \dot{q}_1)' A (\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) = (\dot{q}_\delta - \dot{q}_1)' F(E + K) \Lambda = 0 \quad (3.5)$$

Do đó (3.4) trở thành:

$$T_\delta - T_\Delta = \frac{1}{2}(\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta)' A (\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta) \quad (3.6)$$

Về phái của (3.6) là dạng toàn phương xác định dương nghĩa là luôn dương và chỉ triệt tiêu khi  $(\dot{q}_1 - \dot{q}_\delta)$  triệt tiêu. Từ đó có thể phát biểu:

**Nguyên lý Gaoxσ.** Sau va chạm, vận tốc suy rộng thực là vận tốc suy rộng khả dĩ làm cực tiểu động năng tương ứng vận tốc mất suy rộng khả dĩ.

## KẾT LUẬN

Những nội dung vừa trình bày cho phép rút ra một nhận xét: giả thiết sử dụng trong [1] về giai đoạn nén – hồi phục chuyền tiếp qua nhau đồng thời ở mọi liên kết va chạm sẽ dẫn đến hệ thức động học Newton của riêng từng liên kết va chạm và trong điều kiện đó các định lý giảm động năng và nguyên lý Gaoxσ có dạng quen biết.

Địa chỉ  
Viện Cơ học Viện KHN

Nhận ngày 29/12/1988.

## TÀI LIỆU THAM KHẢO

- ĐO SANH — Bài toán va chạm của các hệ cơ học. Tạp chí Cơ học số 3, 1987.
- ГАНТМАХЕР Ф. Р. Теория матриц. Изд. «Наука» Москва 1966.

## RÉSUMÉ SUR UNE HYPOTHÈSE DU CHOC

Dans cet article, est faite une remarque sur l'hypothèse du choc implicitement proposée dans [1]. C'est que de cette hypothèse peuvent être déduites les relations de Newton ainsi que la théorème de Carnot et le principe de Gauss.

## ẢNH HƯỞNG CỦA TRAO ĐỔI.. (Tiếp trang 32)

### TAI LIỆU THAM KHẢO

1. НИГМАТУЛИН Р. И. Динамика многофазных сред. Наука, М., 1987.
2. ЗЫОНГ НГОК ХАЙ. МАМЫТОВ А. Об эффекте усиления ударных волн в пузырьковых жидкостях. Отчет НИИ мех. МГУ, №3835, М., 1987.
3. МИРЗАДЖАНЗАДЕ А. Х., НИГМАТУЛИН Р. И., ПЫЖ В. А. Об аномальном повышении давления при ударных нагрузлениях водной суспензии бетонитовой глины, Докл. АН СССР, Т. 278. №6, М. 1984.
4. NGUYỄN VĂN ĐIỆP, ĐƯƠNG NGỌC HÀI và cộng sự. Công nghệ khai thác vận chuyển dầu nhiều parafin có độ nhớt cao mỏ Bạch Hổ. Báo cáo Viện Cơ học Viện KHVN, Hà Nội, 1987 (tiếng Việt và tiếng Nga).

### SUMMARY

#### INFLUENCE OF HEAT - MASS TRANSFER ON WAVE DYNAMICS OF TWO - PHASE MEDIA

In the framework of the methods of multiphase media mechanics the wave dynamic of vapor - or gas - liquid mixtures is investigated. It shows that the heat - mass transfer plays an important role in the considered process.