

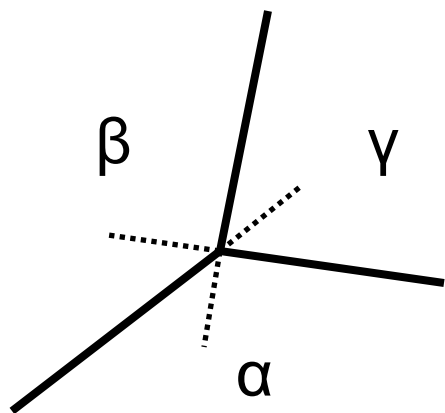
# **Правила фаз и соприкосновения фазовых пространств**

**В.Е. Антонов**

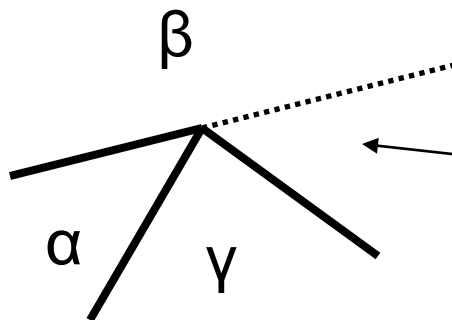
Институт физики твердого тела РАН  
Черноголовка

Рассматриваются диаграммы, на которых взаимные пересечения границ фазовых областей не являются особыми точками (линиями, поверхностями и т.д.) для химпотенциалов участвующих в реакции фаз, и потому каждая из границ допускает метастабильное продолжение за точку (линию,...) пересечения.

Наличие метастабильных равновесий накладывает ограничения на взаимное расположение границ стабильных равновесий. Один из важных случаев – тройная точка:



**Продолжение линии равновесия между 2-мя фазами должно попадать в область устойчивости 3-ей фазы.**



здесь  $\alpha$ -фаза более устойчива, чем  $\beta$

# Правило фаз Гиббса для $T$ - $P$ - $X$ диаграмм

Первый нижний индекс нумерует компоненты, второй – фазы.

Общее число компонентов  $n$ ; общее число фаз  $p$ .

$$\left\{ \begin{array}{l} \mu_{11} = \mu_{12} = \dots = \mu_{1p} \\ \dots\dots\dots \\ \mu_{n1} = \mu_{n2} = \dots = \mu_{np} \end{array} \right.$$

Количество уравнений

$$U = n(p - 1) + p;$$

Количество переменных

$$N = np + 2;$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x_{11} + x_{21} + \dots + x_{n1} = 1 \\ \dots\dots\dots \\ x_{1p} + x_{2p} + \dots + x_{np} = 1 \end{array} \right.$$

Число степеней свободы

$$N - U = np + 2 - np + n - p =$$

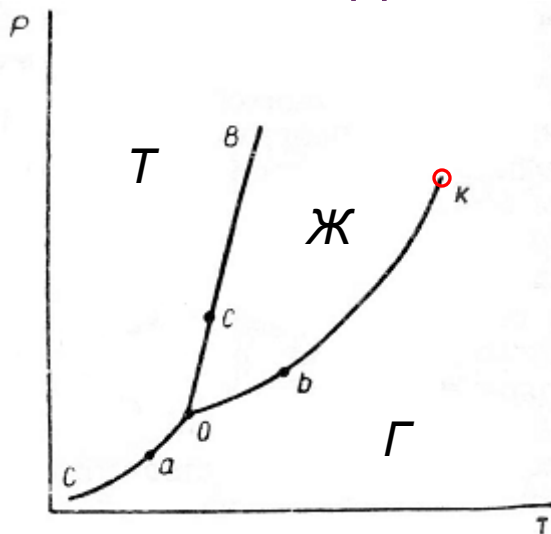
$$\boxed{n - p + 2 = f_G}$$

$f_G = 0 \Rightarrow$  нон- или инвариантное равновесие;

$f_G = 1 \Rightarrow$  моно- или унивариантное равновесие;

$f_G = 2 \Rightarrow$  бивариантное равновесие...

## Однокомпонентная система, $n = 1$



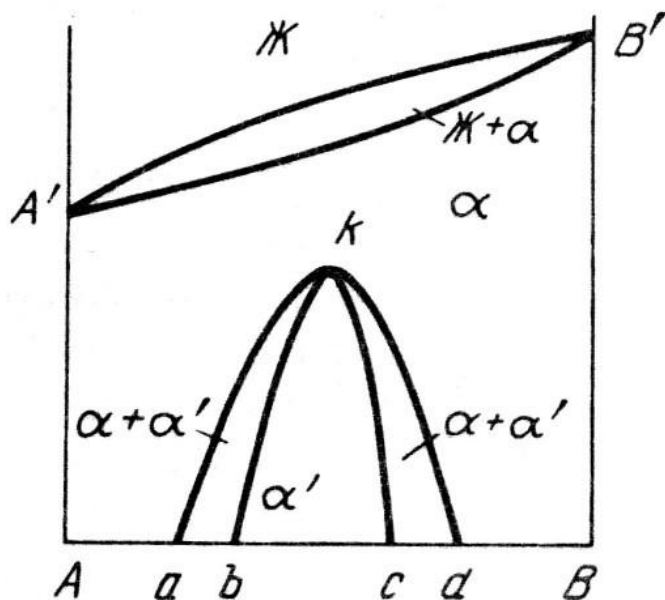
$$f_G = n - p + 2 = 3 - p \geq 0$$

$p = 3 \Rightarrow f_G = 0 \Rightarrow$  точка “O”

$p = 2 \Rightarrow f_G = 1 \Rightarrow$  линия “b”

$p = 1 \Rightarrow f_G = 2 \Rightarrow$  область “Ж”

## Двухкомпонентная система, $n = 2$ , $P = \text{const}$



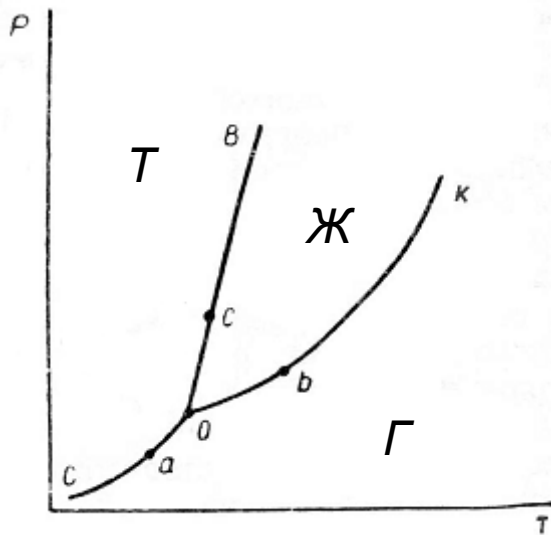
$$f_G = n - p + 1 = 3 - p \geq 0$$

$p = 1 \Rightarrow f_G = 2 \Rightarrow$  область “Ж”

$p = 2 \Rightarrow f_G = 1 \Rightarrow$  область “Ж+α”

$p = 3 \Rightarrow f_G = 0 \Rightarrow$

## Однокомпонентная система, $n = 1$



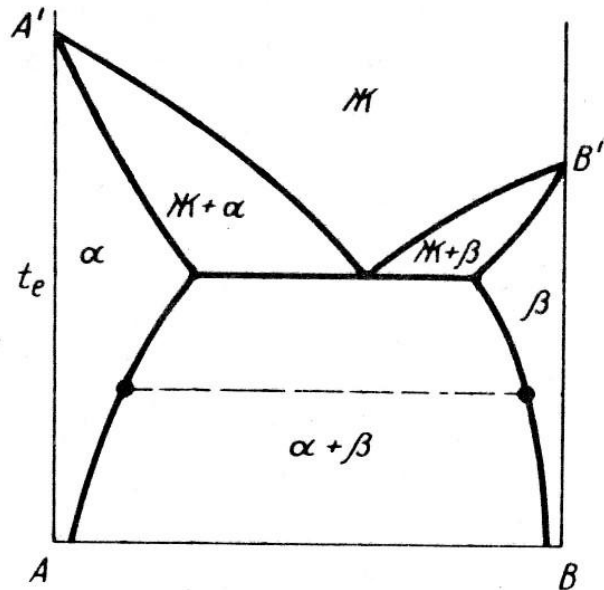
$$f_G = n - p + 2 = 3 - p \geq 0$$

$p = 3 \Rightarrow f_G = 0 \Rightarrow$  точка “O”

$p = 2 \Rightarrow f_G = 1 \Rightarrow$  линия “b”

$p = 1 \Rightarrow f_G = 2 \Rightarrow$  область “α”

## Двухкомпонентная система, $n = 2$ , $P = \text{const}$

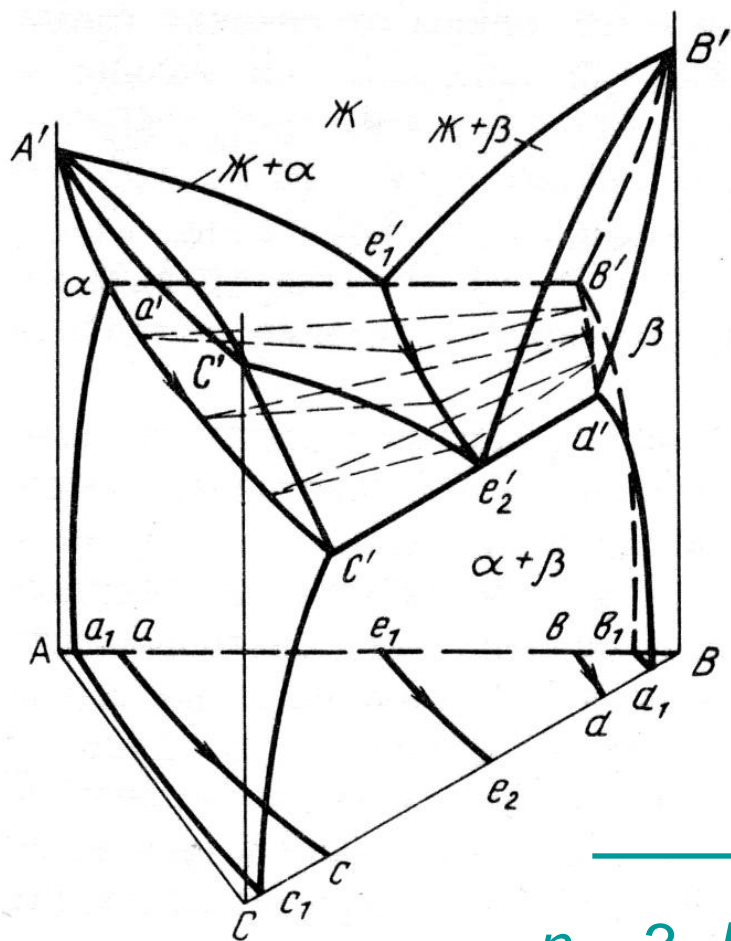


$$f_G = n - p + 1 = 3 - p \geq 0$$

$p = 1 \Rightarrow f_G = 2 \Rightarrow$  область “α”

$p = 2 \Rightarrow f_G = 1 \Rightarrow$  область “α+β”

$p = 3 \Rightarrow f_G = 0 \Rightarrow$  линия при  $T = t_e$



Трехкомпонентная система  
 $n = 3, P = \text{const}$

$$f_G = n - p + 1 = 4 - p \geq 0$$

$p = 1 \Rightarrow f_G = 3 \Rightarrow$  объем “ $\beta$ ”

$p = 2 \Rightarrow f_G = 2 \Rightarrow$  объем “ $\text{Ж} + \beta$ ”

$p = 3 \Rightarrow f_G = 1 \Rightarrow$  объем “ $\text{Ж} + \alpha + \beta$ ”

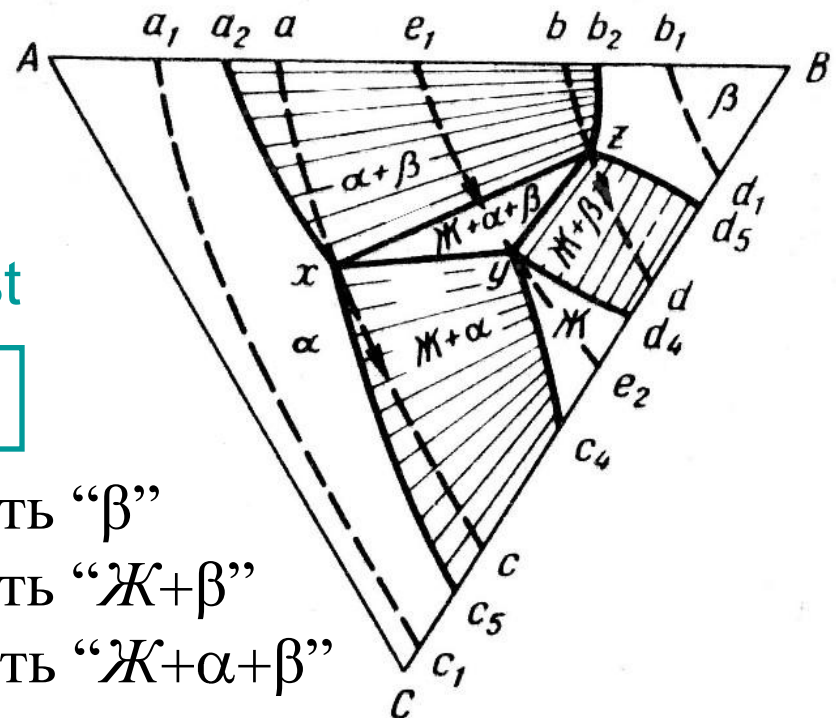
$n = 3, P, T = \text{const}$

$$f_G = n - p + 0 = 3 - p \geq 0$$

$p = 1 \Rightarrow f_G = 2 \Rightarrow$  область “ $\beta$ ”

$p = 2 \Rightarrow f_G = 1 \Rightarrow$  область “ $\text{Ж} + \beta$ ”

$p = 3 \Rightarrow f_G = 0 \Rightarrow$  область “ $\text{Ж} + \alpha + \beta$ ”



Введем концентрации  $X_1, \dots, X_n$ , которые могут откладываться по осям координат.

[illegible]

$$n - p + 2 = \mathbf{f}_G$$

[illegible]

$$m_1 + m_2 + \cdots + m_p = 1$$

$$U_m = n + 1$$

$$N_m = p + n$$

$$\mathbf{N}_m - \mathbf{U}_m = p + n - n - 1 = p - 1;$$

$$\mathbf{f}_G + (\mathbf{N}_m - \mathbf{U}_m) = n - p + 2 + p - 1 = \boxed{n + 1}$$

$(n + 1)$  – это размерность полной фазовой диаграммы с осями  $P, T, X_1, \dots, X_{n-1}$ .

### **Теорема Райнза (Rhines, 1956):**

A field of the phase diagram, representing equilibrium among a given number of phases, can be bounded only by regions representing equilibria among one more or one less than the given number of phases. ... In applying this rule it is admissible, and proper to consider univariant equilibrium isotherms as “regions”.

F.N. Rhines “*Phase Diagrams in Metallurgy*”,  
N.-Y., McGraw-Hill, 1956, p. 209.

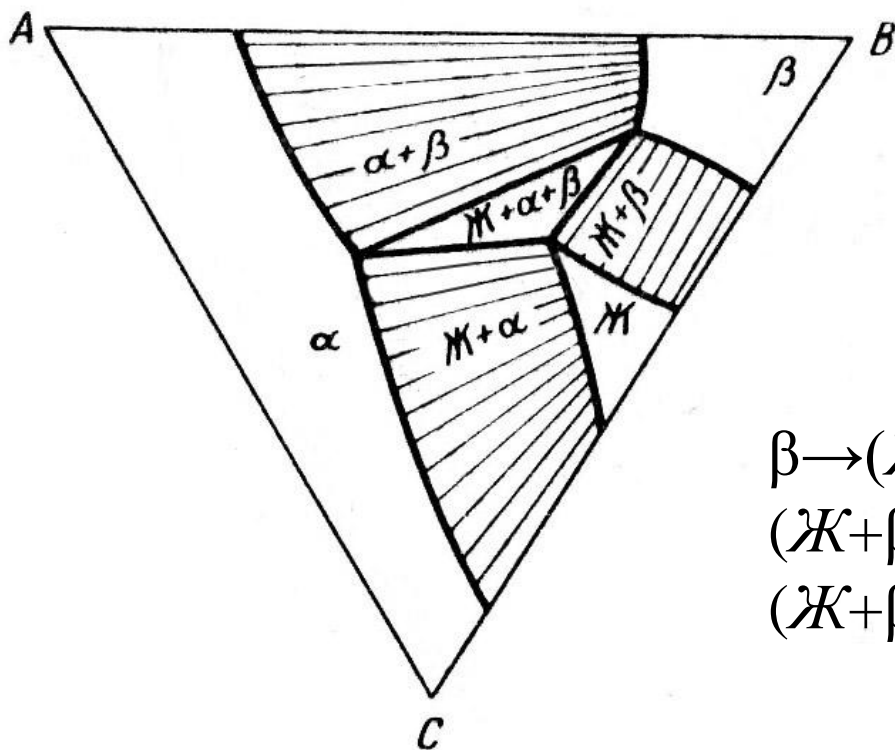
Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой. ... При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».

Ф. Райнз “*Диаграммы фазового равновесия в металлургии*”,  
М., Металлургиздат, 1960, с. 239.



**Теорема Райнза:** Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой.

При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».



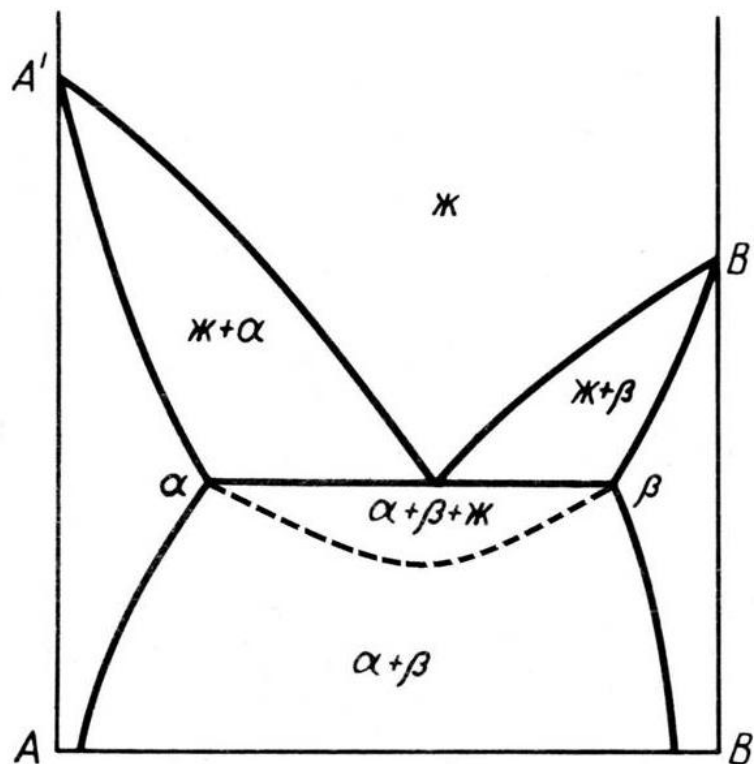
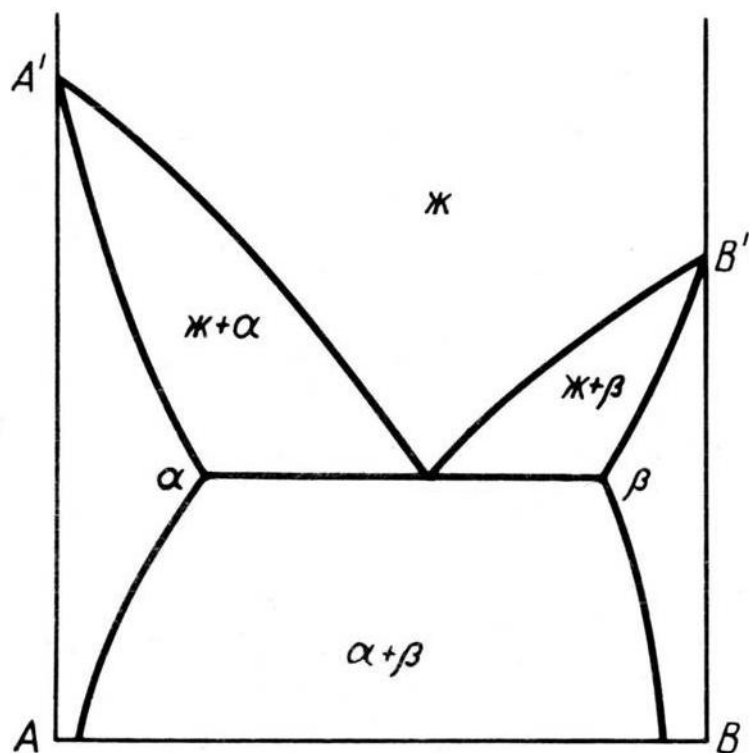
$$\beta \rightarrow (\mathcal{K} + \beta) \Rightarrow 1 \rightarrow 2 \Rightarrow n \rightarrow n+1$$

$$(\mathcal{K} + \beta) \rightarrow \mathcal{K} \Rightarrow 2 \rightarrow 1 \Rightarrow n \rightarrow n-1$$

$$(\mathcal{K} + \beta) \rightarrow (\mathcal{K} + \alpha + \beta) \Rightarrow 2 \rightarrow 3 \Rightarrow n \rightarrow n+1$$

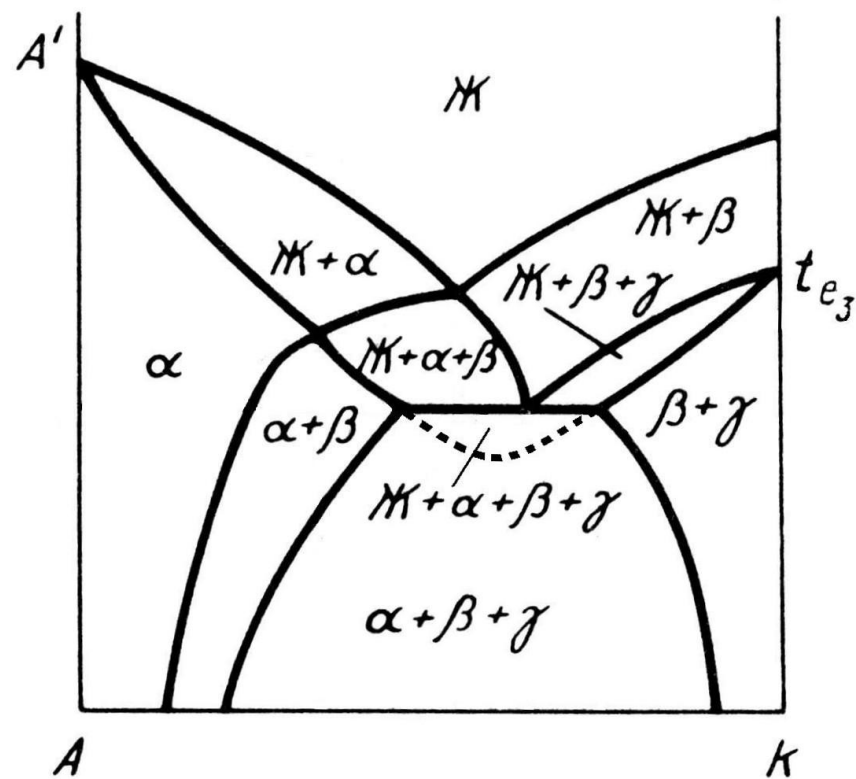
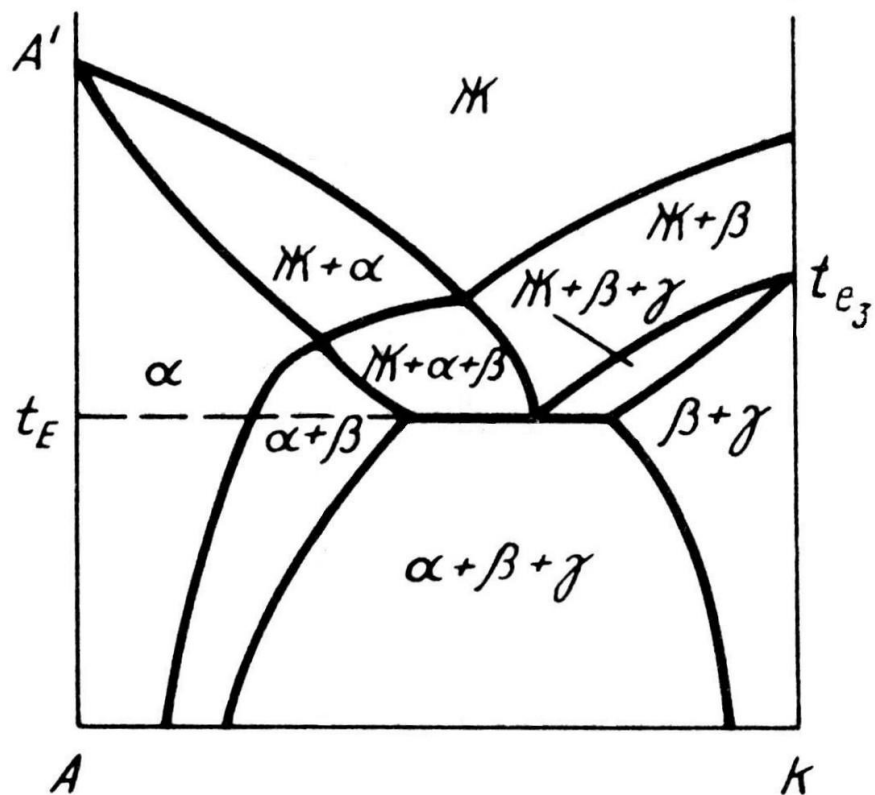
**Теорема Райнза:** Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой.

При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».



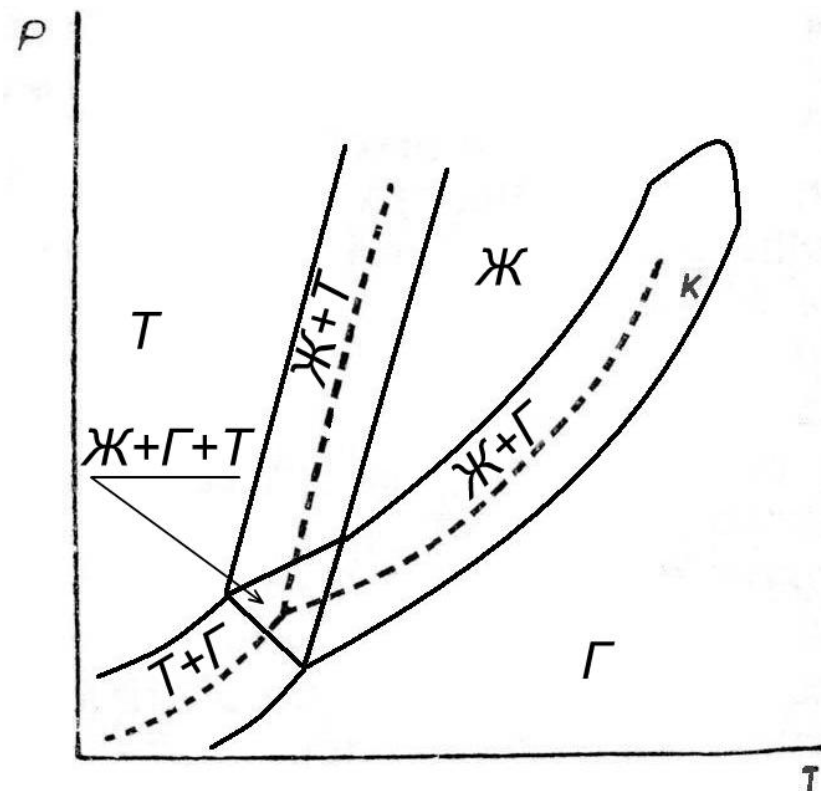
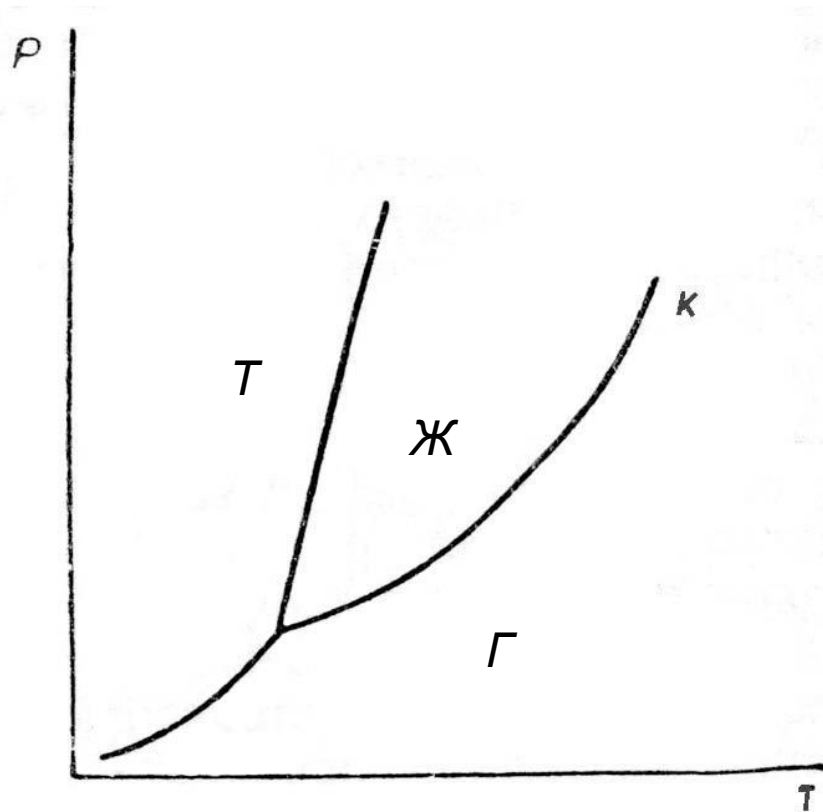
**Теорема Райнза:** Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой.

При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».



**Теорема Райнза:** Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой.

При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».



# *Палатник Лев Самойлович*

## *(1909-1994)*



Харьковский университет; с 1963 г. – ХПУ.

Основные научные интересы – получение и исследование пленочных и композиционных материалов для микроэлектроники, рентгеновской оптики, приборо- и машиностроения.

Опубликовал 13 монографий, более 500 научных работ и изобретений, воспитал 20 докторов и более 80 кандидатов наук. Цикл работ "Размерные эффекты в малых частицах твердого тела" был удостоен Государственной премии УССР.

# Правило соприкосновения фазовых пространств (правило Палатника):

Лев Самойлович Палатник, Александр Исаакович Ландау.  
***Фазовые равновесия в многокомпонентных системах***,  
изд. Харьковского госуниверситета, Харьков, 1961.

Пусть при переходе через фазовую границу  $D^0$  фаз  
не изменяются,  $D^-$  исчезают и  $D^+$  появляются.  
Тогда выполняется правило:

$$R_1 = R - (D^- + D^+) \geq 0,$$

где  $R$  – размерность фазовой диаграммы или ее сечения,  
а  $R_1$  – размерность границы между  $(D^0 + D^-)$  и  $(D^0 + D^+)$   
областями этой диаграммы или сечения.

Пусть  $D^0$  фаз не изменяются;  $D^-$  исчезают;  $D^+$  появляются.

$$\left\{ \begin{array}{l} \mu_{11}^{(0)} = \mu_{12}^{(0)} = \dots = \mu_{1,D0}^{(0)} = \mu_{11}^{(-)} = \mu_{12}^{(-)} = \dots = \mu_{1,D-}^{(-)} = \mu_{11}^{(+)} = \mu_{12}^{(+)} = \dots = \mu_{1,D+}^{(+)} \\ \dots \\ \mu_{n1}^{(0)} = \mu_{n2}^{(0)} = \dots = \mu_{n,D0}^{(0)} = \mu_{n1}^{(-)} = \mu_{n2}^{(-)} = \dots = \mu_{n,D-}^{(-)} = \mu_{n1}^{(+)} = \mu_{n2}^{(+)} = \dots = \mu_{n,D+}^{(+)} \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x_{11}^{(0)} + x_{21}^{(0)} + \dots + x_{n1}^{(0)} = 1 \\ \dots \\ x_{1D0}^{(0)} + x_{2D0}^{(0)} + \dots + x_{n,D0}^{(0)} = 1 \\ x_{11}^{(-)} + x_{21}^{(-)} + \dots + x_{n1}^{(-)} = 1 \\ \dots \\ x_{1,D-}^{(-)} + x_{2,D-}^{(-)} + \dots + x_{n,D-}^{(-)} = 1 \\ x_{11}^{(+)} + x_{21}^{(+)} + \dots + x_{n1}^{(+)} = 1 \\ \dots \\ x_{1,D+}^{(+)} + x_{2,D+}^{(+)} + \dots + x_{n,D+}^{(+)} = 1 \end{array} \right.$$

$$m_1^{(-)} = m_2^{(-)} = \dots = m_{D-}^{(-)} = m_1^{(+)} = m_2^{(+)} = \dots = m_{D+}^{(+)} = 0$$

$$\left\{ \begin{array}{l} X_1 = m_1 x_{11} + m_2 x_{12} + \dots + m_{D0} x_{1,D0} \\ \dots \\ X_n = m_1 x_{n1} + m_2 x_{n2} + \dots + m_{D0} x_{n,D0} \end{array} \right.$$

$$m_1 + m_2 + \dots + m_p = 1$$

$$U = n(D^0 + D^- + D^+ - 1) + (D^0 + D^- + D^+) + (D^- + D^+) + (n + 1)$$

$$= (n + 1)(D^0 + D^- + D^+) + 1 + (D^- + D^+)$$

$$N = n(D^0 + D^- + D^+) + 2 + (D^0 + D^- + D^+) + n$$

$$= (n + 1)(D^0 + D^- + D^+) + 2 + n$$

$$N - U = (n + 1)(D^0 + D^- + D^+) + 2 + n - (n + 1)(D^0 + D^- + D^+) - 1 - (D^- + D^+) =$$

$$(n + 1) - (D^- + D^+) = \mathbf{f_D} = \mathbf{R_1}$$

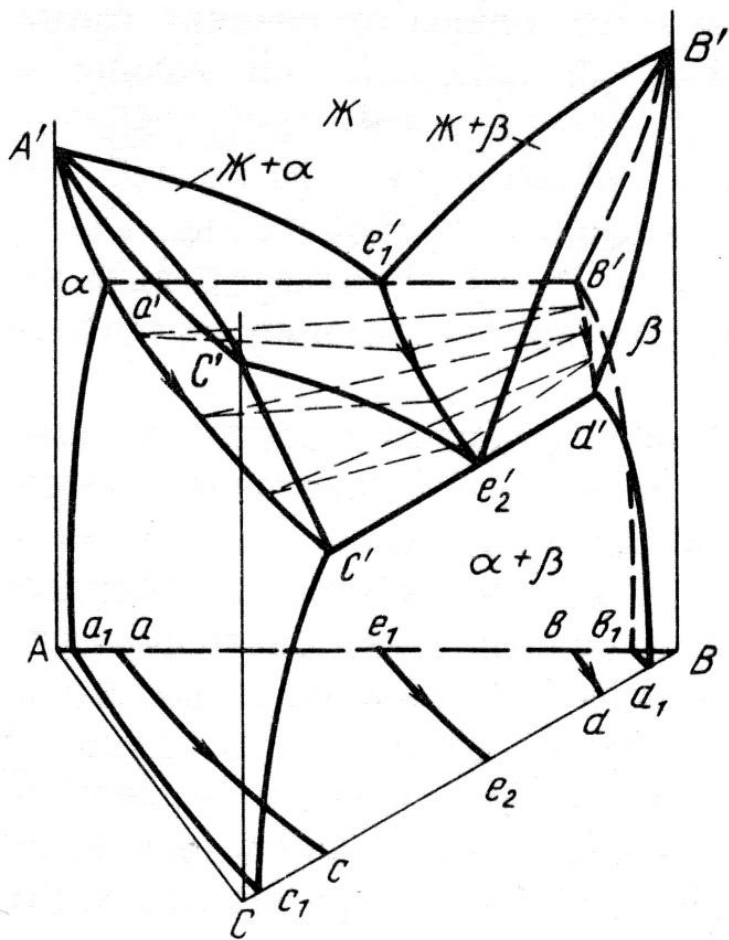
$$R_1 = (n + 1) - (D^- + D^+)$$

$(n + 1)$  – это размерность полной фазовой диаграммы в переменных  $P, T, X_1, \dots, X_{n-1}$ . Если размерность сечения  $R < n + 1$ , то имеется  $(n + 1) - R$  уравнений вида  $P = \text{const}$  или  $T = \text{const}$  или  $X_i = \text{const}$ . Вычтя число этих уравнений из числа степеней свободы, получим:

$$R_1 = R - (D^- + D^+)$$

правило Палатника





Трехкомпонентная система

$$n = 3, P = \text{const}$$

$$R = 3$$

$$(D^- + D^+) = R - R_1 = 3 - R_1$$

$$D^- \geq 0 \text{ и } D^+ \geq 0$$

$$R_1 = 2 \Rightarrow (D^- + D^+) = 1$$

$$\Rightarrow D^- = 0; D^+ = 1 \text{ или } D^- = 1; D^+ = 0$$

$\beta \Rightarrow \alpha + \beta$  через пов-сть  $b'd'd_1b_1$

$\beta \Rightarrow \mathcal{K} + \beta$  через пов-сть  $B'b'd'$

$\mathcal{K} + \alpha + \beta \Rightarrow \alpha + \beta$  через пов-сть  $a'b'd'c'$

$$R_1 = 1 \Rightarrow (D^- + D^+) = 2$$

$$1) D^- = 0; D^+ = 2; \Rightarrow$$

$$D^- = 2; D^+ = 0 \Rightarrow$$

$$2) D^- = D^+ = 1 \Rightarrow$$

$\beta \Rightarrow \mathcal{K} + \alpha + \beta$  через линию  $b'd'$

$\mathcal{K} + \alpha + \beta \Rightarrow \mathcal{K}$  через линию  $e'_1e'_2d'b'$

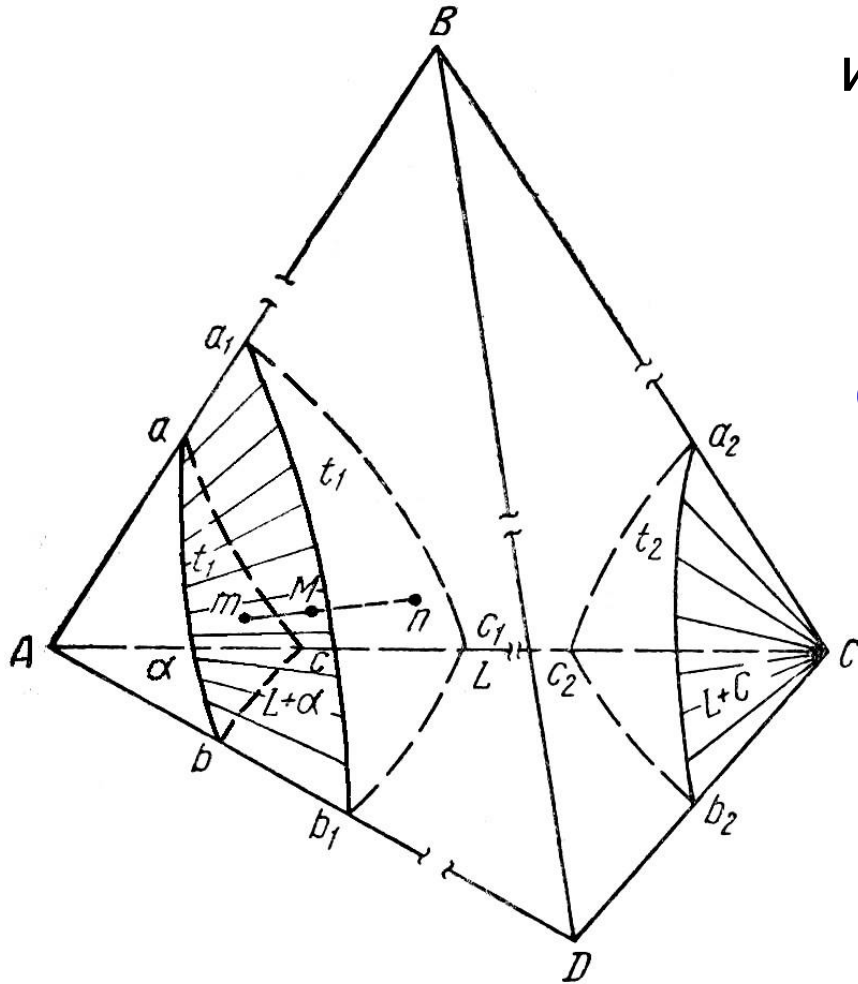
$\mathcal{K} + \alpha \Rightarrow \mathcal{K} + \beta$  через линию  $e'_1e'_2d'b'$

Четырехкомпонентная система,  
изотермический тетраэдр

$$n = 4, P = \text{const}, T = \text{const}$$

$$R = 3$$

$$(D^- + D^+) = R - R_1 = 3 - R_1$$



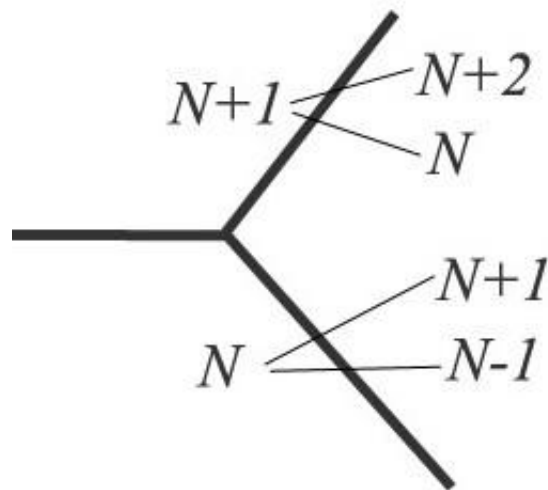
$$R_1 = 2 \Rightarrow (D^- + D^+) = 1$$

$\alpha \Rightarrow \alpha + L$  через пов-сть  $abc$

$\alpha + L \Rightarrow L$  через пов-сть  $a_1b_1c_1$

$L \Rightarrow L + C$  через пов-сть  $a_2b_2c_2$

Тройная точка правилом Палатника (как и правилом Райнза) запрещена, хотя и является одним из главных элементов  $T$ - $P$  диаграмм однокомпонентных систем.



Несовместные  
условия

Считается, что у границ неинвариантных и, иногда, моновариантных равновесий не все в порядке с размерностью, и их нужно уширять в области, добавляя лишнюю степень свободы.

Палатник также утверждал, что его правило будет справедливо для любых типов равновесий, если диаграммы строить в координатах  $V, S, X_1, \dots, X_{n-1}$ , а не  $P, T, X_1, \dots, X_{n-1}$ .

Пусть  $D^0$  фаз не изменяются;  $D^-$  исчезают;  $D^+$  появляются.

$$\left\{ \begin{aligned} \mu_{11}^{(0)} = \mu_{12}^{(0)} = \dots = \mu_{1,D0}^{(0)} = \mu_{11}^{(-)} = \mu_{12}^{(-)} = \dots = \mu_{1,D-}^{(-)} = \mu_{11}^{(+)} = \mu_{12}^{(+)} = \dots = \mu_{1,D+}^{(+)} \\ \dots \\ \mu_{n1}^{(0)} = \mu_{n2}^{(0)} = \dots = \mu_{n,D0}^{(0)} = \mu_{n1}^{(-)} = \mu_{n2}^{(-)} = \dots = \mu_{n,D-}^{(-)} = \mu_{n1}^{(+)} = \mu_{n2}^{(+)} = \dots = \mu_{n,D+}^{(+)} \end{aligned} \right.$$

$$\left\{ \begin{aligned} x_{11}^{(0)} + x_{21}^{(0)} + \dots + x_{n1}^{(0)} &= 1 \\ \dots \\ x_{1D0}^{(0)} + x_{2D0}^{(0)} + \dots + x_{n,D0}^{(0)} &= 1 \\ x_{11}^{(-)} + x_{21}^{(-)} + \dots + x_{n1}^{(-)} &= 1 \\ \dots \\ x_{1,D-}^{(-)} + x_{2,D-}^{(-)} + \dots + x_{n,D-}^{(-)} &= 1 \\ x_{11}^{(+)} + x_{21}^{(+)} + \dots + x_{n1}^{(+)} &= 1 \\ \dots \\ x_{1,D+}^{(+)} + x_{2,D+}^{(+)} + \dots + x_{n,D+}^{(+)} &= 1 \end{aligned} \right.$$

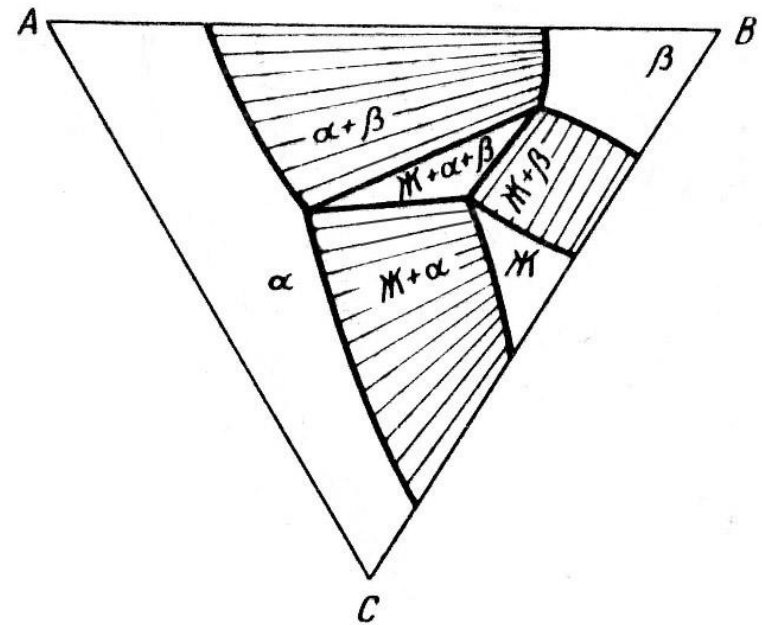
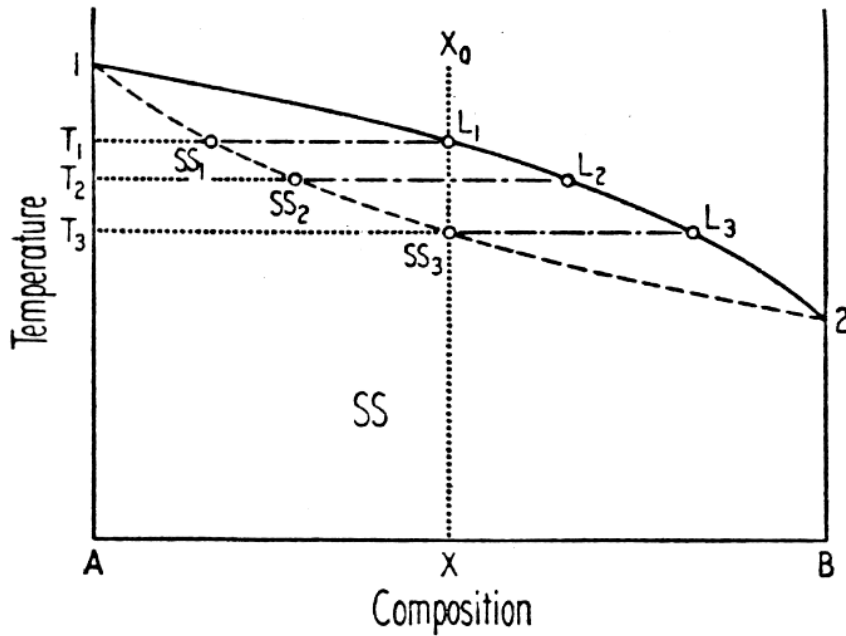
$$m_1^{(-)} = m_2^{(-)} = \dots = m_{D-}^{(-)} = m_1^{(+)} = m_2^{(+)} = \dots = m_{D+}^{(+)} = 0$$

$$\left\{ \begin{aligned} X_1 &= m_1 x_{11} + m_2 x_{12} + \dots + m_{D0} x_{1,D0} \\ \dots \\ X_n &= m_1 x_{n1} + m_2 x_{n2} + \dots + m_{D0} x_{n,D0} \\ m_1 + m_2 + \dots + m_p &= 1 \end{aligned} \right.$$

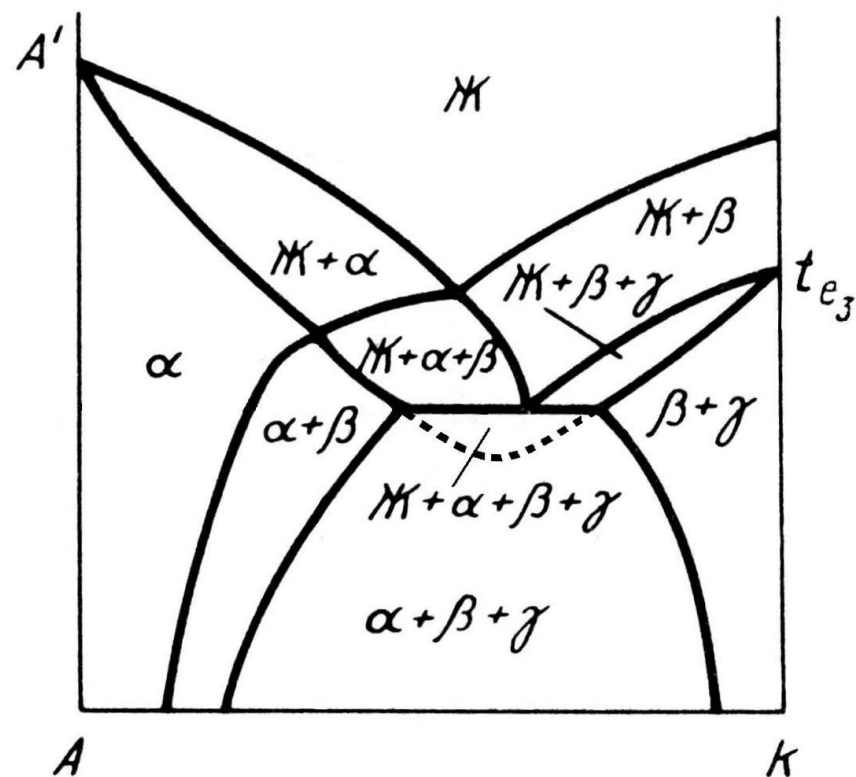
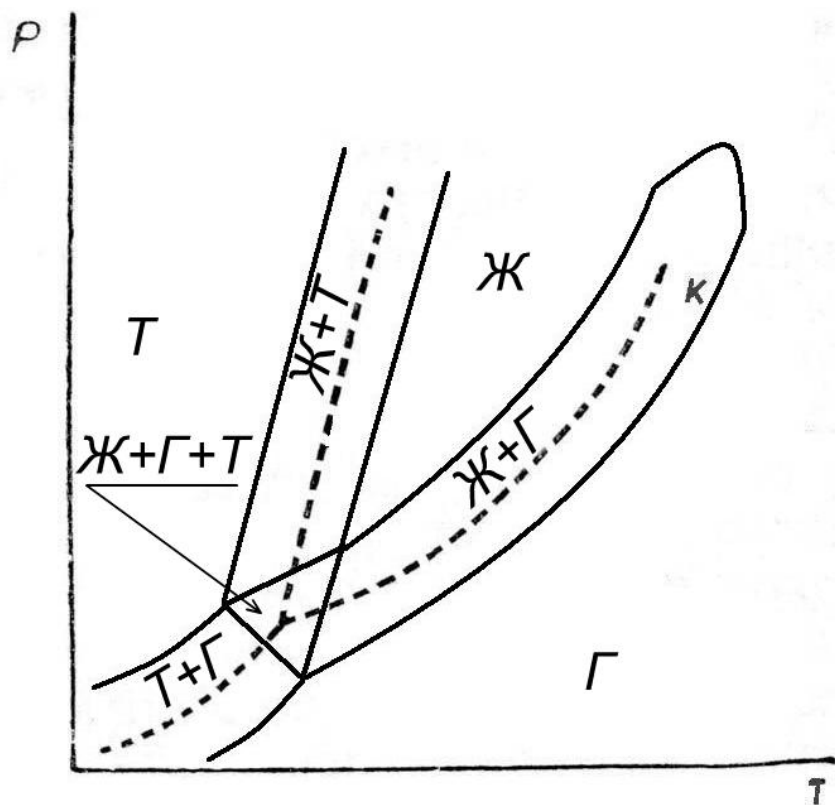
Массы фаз  $D^-$  и  $D^+$  на границе равны нулю, и, в то же время, в этих фазах химпотенциалы всех компонентов те же, что и в фазах  $D^0$ , а суммы концентраций компонентов в каждой фазе  $D^-$  и  $D^+$  остаются нормированными на 1.

Все эти условия могут выполняться, если масса каждой из фаз  $D^-$  и  $D^+$  является непрерывной функцией  $P, T, X_1, \dots, X_{n-1}$  в окрестности границы.

Непрерывное - без скачков - изменение массы всех фаз при пересечении фазовой границы характерно для большей части превращений в многокомпонентных системах. Для диаграмм в окрестности таких превращений справедливо правило Палатника и его следствия.



Смысл замены линий моно- и новариантного равновесия областями в правилах Райнза и Палатника состоял не в снятии вырождения, а в устранении скачкообразного изменения количества одной фаз или нескольких фаз при пересечении границы между фазовыми областями.



**Теорема Райнза:** Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой.

При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».

**Теорема Райнза является частным случаем правила Палатника для  $R_1 = R - 1$ :**

$$(D^- + D^+) = R - R_1 = R - (R - 1) = 1$$

Поскольку  $D^- \geq 0$  и  $D^+ \geq 0$ , то возможны лишь варианты:

$$D^- = 0; D^+ = 1 \Rightarrow n \rightarrow n+1$$

$$D^- = 1; D^+ = 0 \Rightarrow n \rightarrow n-1$$

**Теорема Райнза наиболее полезна для двумерных диаграмм и сечений, когда  $R = 2$  и  $R_1 = 1$ .**

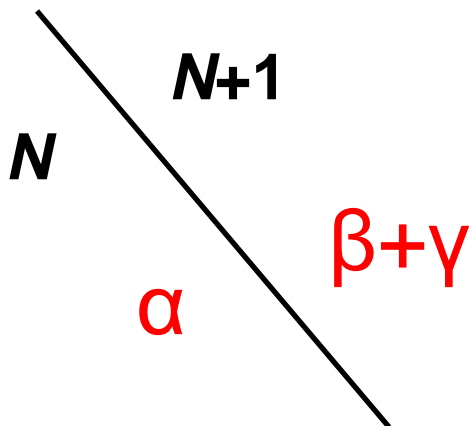
**Теорема Райнза:** Область диаграммы фазового равновесия, представляющая равновесие между  $n$  фазами, может граничить только с областями, представляющими равновесие между  $n-1$  или  $n+1$  фазой.

При пользовании этим правилом не только допустимо, но даже целесообразно рассматривать изотермы одновариантного равновесия как «области».

**БОЛЕЕ ПРАВИЛЬНАЯ ФОРМУЛИРОВКА, вытекающая из теоремы Палатника:**

Фазовые составы областей, соприкасающихся вдоль линии на двумерном сечении фазовой диаграммы, отличаются на одну фазу.

Линии, при пересечении которых содержание хотя бы одной фазы в системе изменяется скачком, нужно рассматривать как области.



Теорема Палатника также дает ограничения на контакт областей через точку

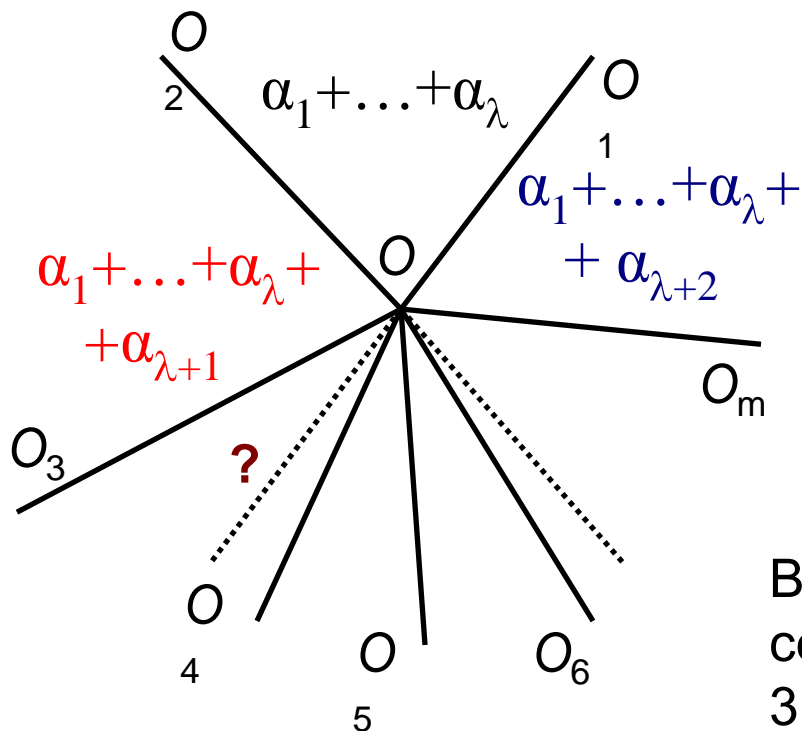
$$(D^- + D^+) = R - R_1 = 2 - 0 = 2,$$

что порождает новые правила.



Пусть в каждом секторе содержится не менее чем  $\lambda$  фаз, и  $O_1 O O_2$  – один из таких секторов.

Поскольку наборы фаз в разных секторах должны быть различны, то в  $O_2 O O_3$  и  $O_1 O O_m$  добавятся разные фазы  $\alpha_{\lambda+1}$  и  $\alpha_{\lambda+2}$ .



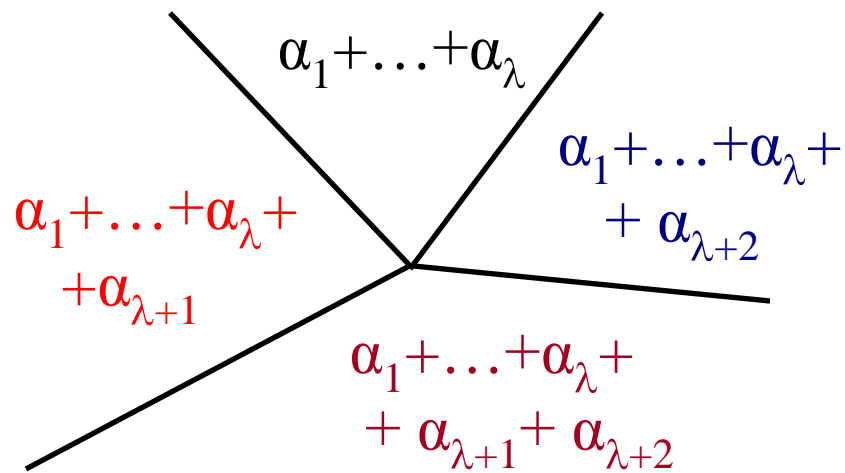
Возможные наборы фаз в секторе  $O_3 O O_4$ :

- 1)  $\alpha_1 + \dots + \alpha_\lambda + \alpha_{\lambda+1} + \alpha_{\lambda+3}$ , где  $\alpha_{\lambda+3} \neq \alpha_{\lambda+2}$
- 2)  $\alpha_1 + \dots + \alpha_{\delta-1} + \alpha_{\delta+1} + \dots + \alpha_\lambda + \alpha_{\lambda+1}$ , где нет  $\alpha_\delta$
- 3)  $\alpha_1 + \dots + \alpha_\lambda + \alpha_{\lambda+1} + \alpha_{\lambda+2}$

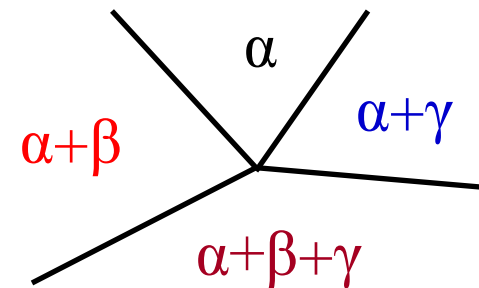
Варианты 1) и 2) неприемлемы, так как секторы  $O_3 O O_4$  и  $O_1 O O_m$  отличаются на 3 фазы.

В варианте 3) эти секторы отличаются на 1 фазу  $\Rightarrow$  они граничат по линии.

Таким образом, на двумерных диаграммах фазовых равновесий и на двумерных сечениях фазовых диаграмм более высокой размерности пересекаться в точке могут 4 и только 4 граничные линии. Фазы в примыкающих к этой точке 4-х областях состояния распределяются единственно возможным образом:



*Наименьший набор фаз:*



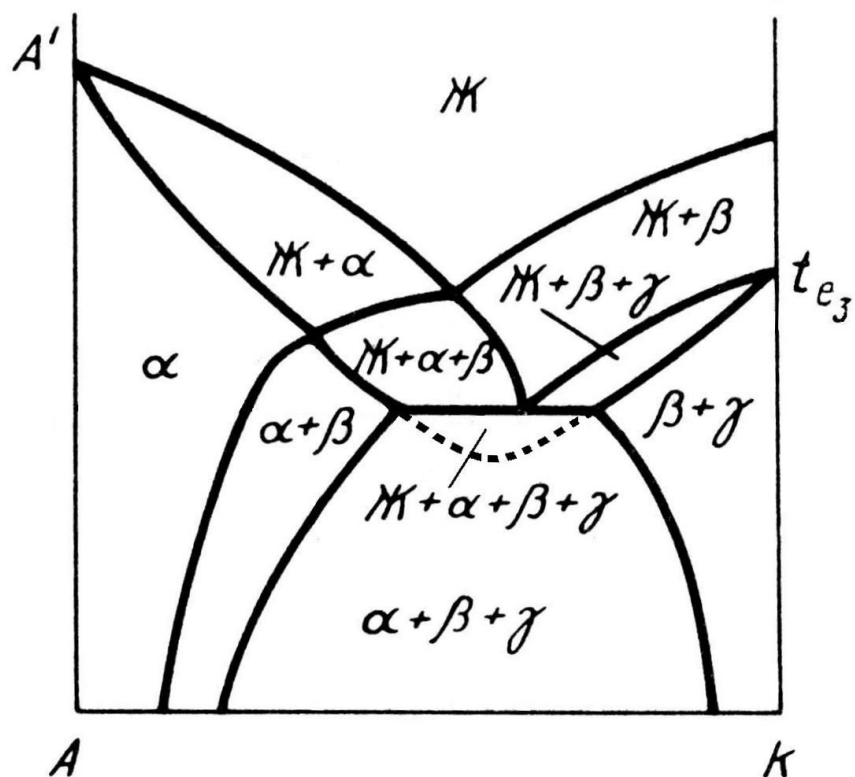
Правило креста для стыка четырех линий на двумерной диаграмме:

**Суммы чисел фаз в накрестлежащих областях должны быть одинаковы.**

Правило креста для стыка четырех линий на двумерной диаграмме:

**Суммы чисел фаз в накрестлежащих областях должны быть одинаковы.**

было впервые сформулировано Палатником и является одним из наиболее широко используемых средств быстрой проверки политермических сечений на отсутствие явных ошибок.

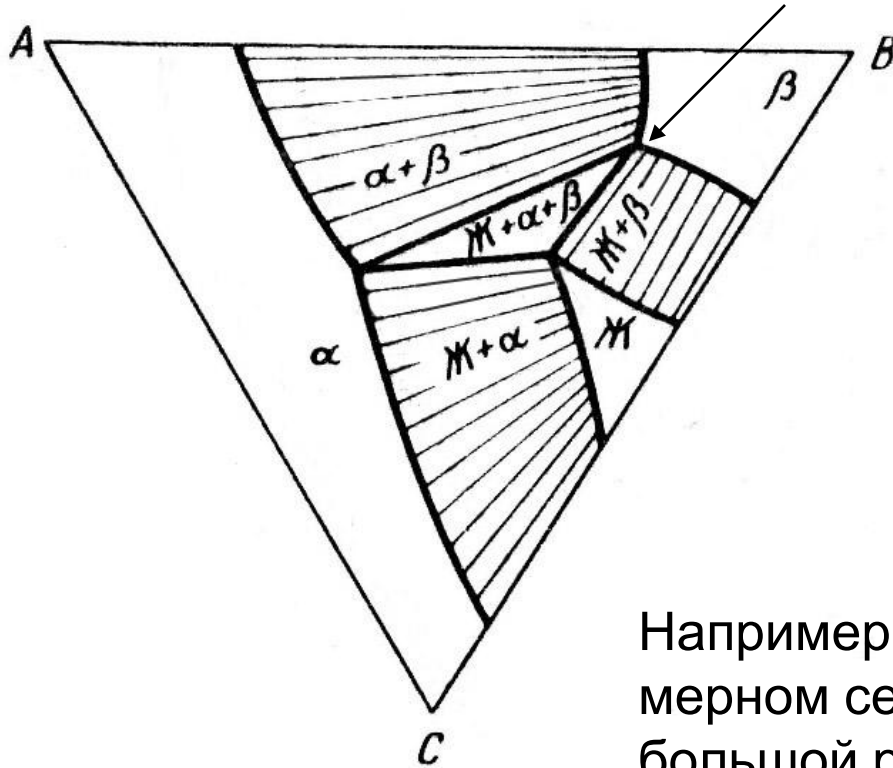


Правило креста полезно дополнить утверждением, что к точке не может прилегать областей с одинаковым набором фаз.

Это утверждение также впервые сформулировал Палатник, хотя и без корректного доказательства.

Итак, из правила Палатника следует, что на диаграмме с  $R = 2$  в одной точке ( $R_1 = 0$ ) могут пересекаться 4 и только 4 линии.

Соответственно, на диаграмме с  $R = 3$  на линии ( $R_1 = 1$ ) могут пересекаться 4 и только 4 поверхности.

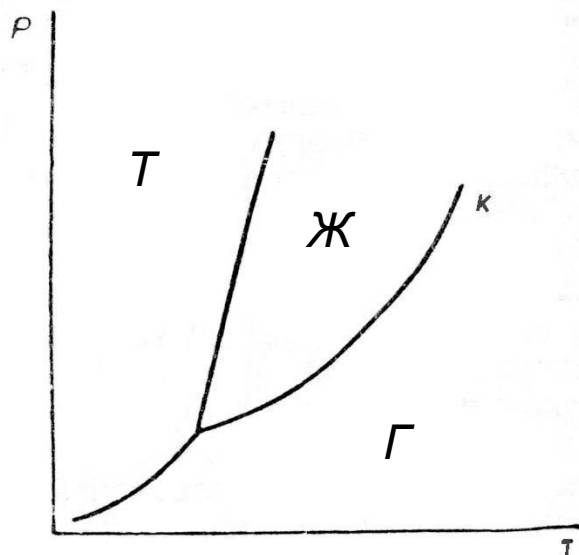


Более того, для  $R \leq 3$  доказано, что число соприкасающихся пространств состояния всегда четное и равно

$$V = 2^{R-R_1} = 2^{(D^- + D^+)}$$

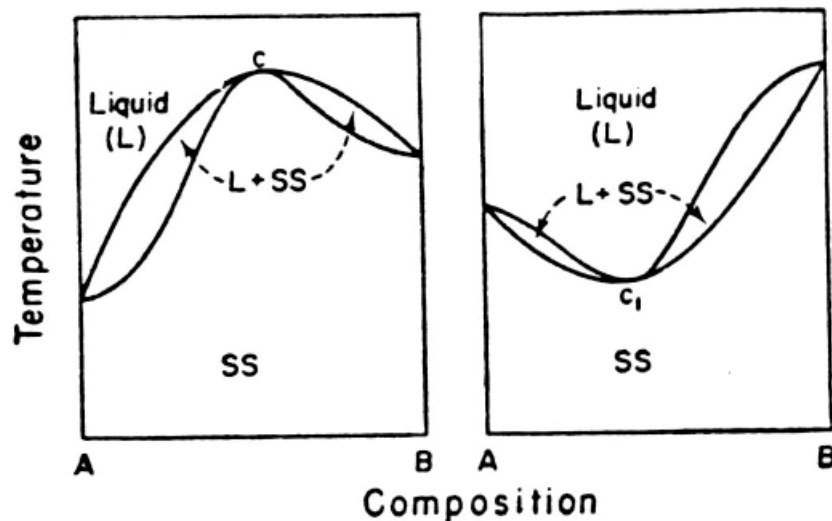
Например, на 3-х мерной диаграмме (или 3-х мерном сечении диаграммы сколь угодно большой размерности) в точке всегда соприкасаются  $2^{3-0} = 8$  пространств.

В  $T$ - $P$  координатах, переходы в однокомпонентных системах всегда сопровождаются скачкообразным превращением одной фазы в другую. Правило Палатника к ним неприменимо, да оно и не нужно.

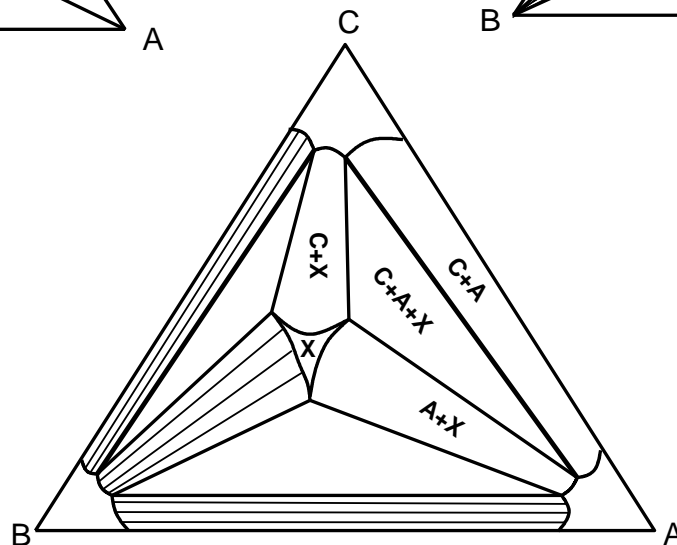
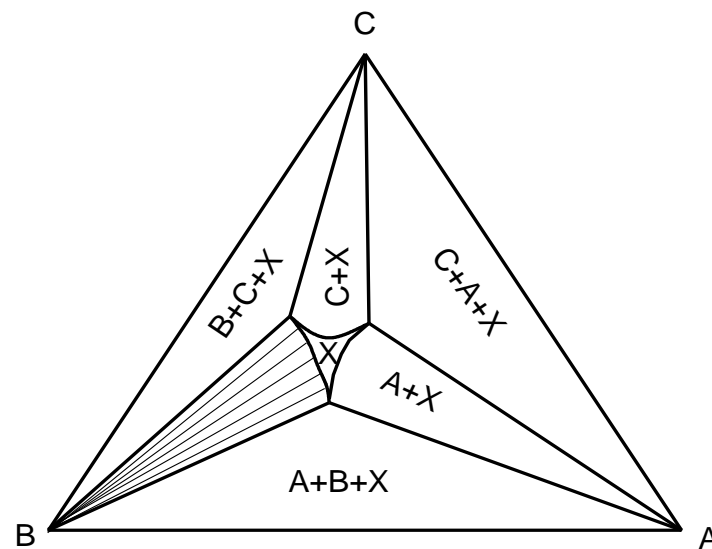
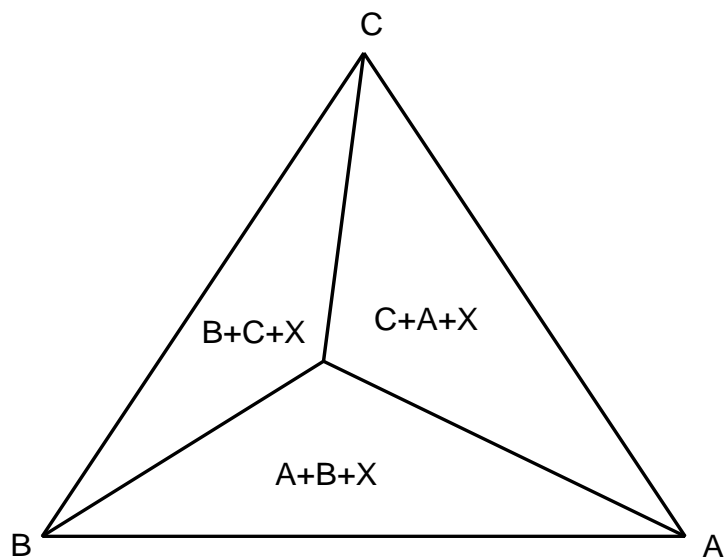


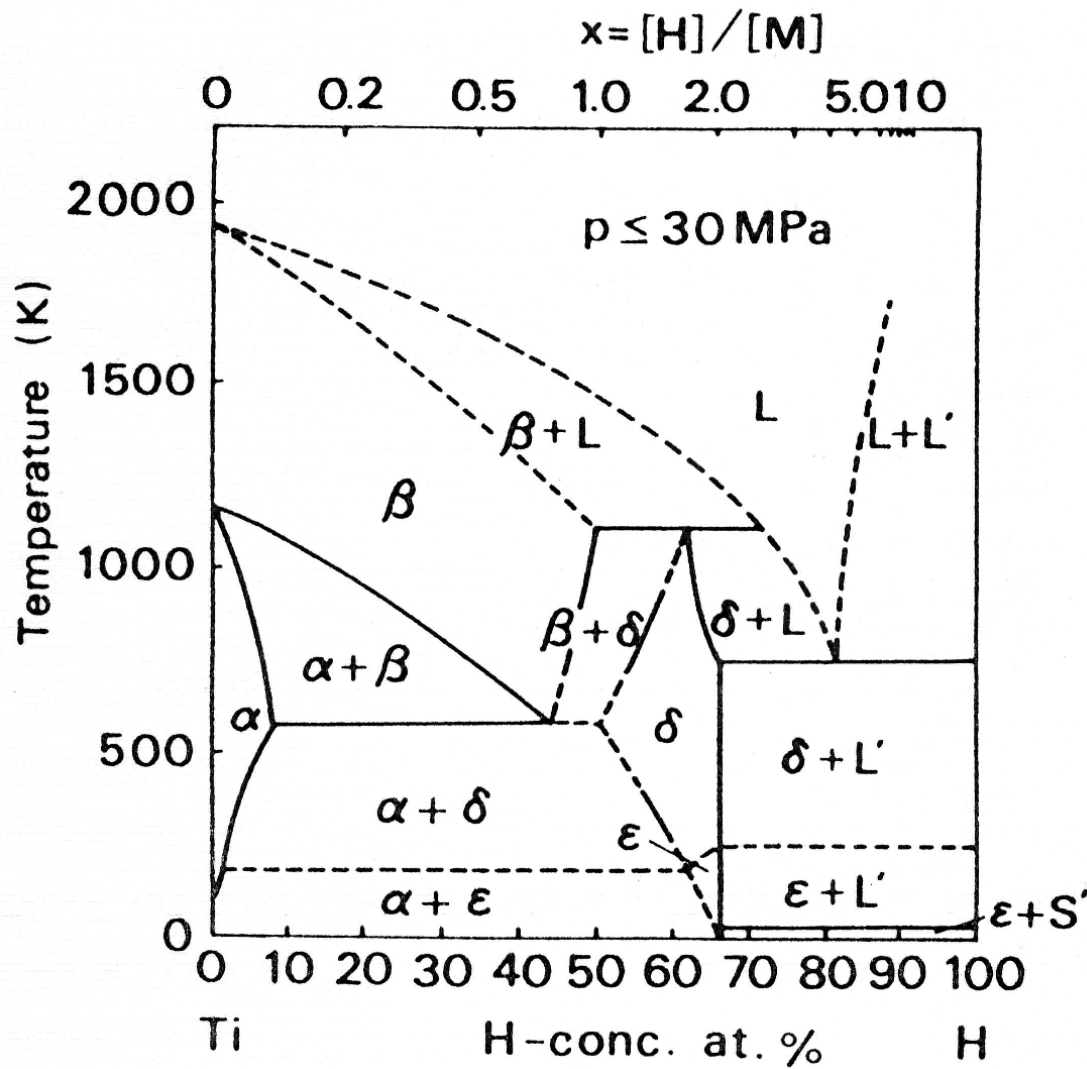
Правило фаз Гиббса и правило Палатника неприменимы для критических точек.

Оба правила могут нарушаться в изолированных точках на диаграммах любой размерности.



Правило Палатника и правило Райнза могут нарушаться в системах без твердых растворов :





Yuh Fukai. The Metal-Hydrogen System.  
 Berlin: Springer-Verlag, 1993, p. 115.

**СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ.**